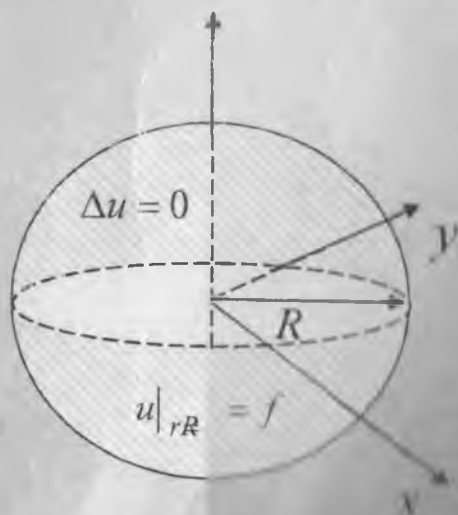


М.С.Салоҳиддинов, Б.И.Исломов

МАТЕМАТИК ФИЗИКА
ТЕНГЛАМАЛАРИ
ФАНИДАН МАСАЛАЛАР
ТЎПЛАМИ



**ЎЗБЕКИСТОН РЕСПУБЛИКАСИ ОЛИЙ ВА ЎРТА
МАХСУС ТАЪЛИМ ВАЗИРЛИГИ**

**МИРЗО УЛУҒБЕК НОМИДАГИ ЎЗБЕКИСТОН
МИЛЛИЙ УНИВЕРСИТЕТИ**

**НИЗОМИЙ НОМИДАГИ ТОШКЕНТ ДАВЛАТ
ПЕДАГОГИКА УНИВЕРСИТЕТИ**

М.С.САЛОҲИДДИНОВ, Б.И.ИСЛОМОВ

**МАТЕМАТИК ФИЗИКА ТЕНГЛАМАЛАРИ
ФАНИДАН МАСАЛАЛАР ТЎПЛАМИ**

**Тошкент
“MUMTOZ SO‘Z”
2010**

22.311

C26

Салоҳиддинов, М.С.

Математик физика тенгламалари фанидан масалалар тўплами / М.С.Салоҳиддинов, Б.И.Исломов. – Т.: MUMTOZ SO'Z, 2010. – 372 б.

И. Исломов, Б.И.

ББК 22.311я73

УДК: 51:53 (076.1)

Мазкур масалалар тўплами университетларнинг математика, амалий математика ва информатика, механика ва физика йўналишларида таълим олаётган талабалари учун мўлжалланган.

Унда «Математик физика тенгламалари» курсининг хусусий ҳосилали иккинчи ва юқори тартибли дифференциал тенгламалари ҳақида умумий тушунчалар берилган ҳамда уларнинг классификацияси ва каноник кўринишига оид мисоллар тўплами келтирилган. Гиперболик, параболик ва эллиптик типдаги тенгламалар учун қўйилган масалаларнинг ечимларини қуришда турли хил усуллардан (Фурье усули, интеграл алмаштиришлар усули, давом эттириш усули, Риман усули, Грин усули, тушиш усули, характеристикалар усули) фойдаланилган ҳамда ҳар бир мавзуга оид масалалар ечиб кўрсатилган. «Математик физика тенгламалари» курси мавзуларини мустаҳкамлаш учун янги масала ва мисоллар тўплами келтирилган.

Китоб сўнгида мустақил ечиш учун баён этилган мисол ва масалаларнинг жавоблари ҳамда мураккаб масалаларни ечиш учун кўрсатмалар берилган.

Масъул муҳаррир:

Физика математика фанлари доктори М.Мирсабуров

Такризчилар:

Физика математика фанлари доктори Фаязов Қудрат
Физика математика фанлари номзоди Омонов Жумақилич

Мирзо Улуғбек номидаги Ўзбекистон Миллий Университети илмий-методик Кенгашининг 2010 йил 23 июндаги 6-рақамли қарорига биноан нашрга тавсия этилган

ISBN 978-9943-363-98-4

© "MUMTOZ SO'Z", 2010

© Салоҳиддинов М.С. Исломов Б.И., 2010

С Ў З Б О Ш И

Мазкур масалалар тўплами Республикамизда фаолият кўрсатаётган университетларнинг математика, амалий математика ва информатика, механика ва физика йўналишлари учун «**Математик физика тенгламалари**» фани дастурига мосланиб ёзилган. Китоб ДТСларига асосланиб, шу фан бўйича тузилган намунавий дастур ва М.Салоҳиддиновнинг «Ўзбекистон» нашриёти томонидан 2002 йилда chop этилган «**Математик физика тенгламалари**» дарслигига кўра ёзилган. Бундан ташқари масалаларни танлаш ва тузишда МДХ ҳамда чет эл олимлари томонидан яратилган тўпلام ва монографиялардан фойдаланилган. Шунингдек, муаллифларнинг М.Улугбек номидаги Ўзбекистон Миллий ва Низомий номидаги Тошкент Давлат педагогика университетларида математик физика тенгламаларидан узоқ йиллар давомида олиб борган амалий машғулотлари ва хамкасблари билан биргаликда яратган услубий кўрсатмаларидан ҳам фойдаланилган.

«**Математик физика тенгламалари**» фани ниҳоятда кенг, у турли физик, механик, техник, биологик ва бошқа жараёнларни ўрганиш билан узвий боғлиқ бўлибгина қолмай, балки бу жараёнларни акс эттирувчи Коши, чегаравий ва аралаш масалаларни турли хил усулларда ечишни ҳам ўргатади. **Мазкур тўпلامда, биринчидан**, хусусий ҳосилали иккинчи ва юқори тартибли дифференциал тенгламаларига оид умумий тушунчалар берилган ҳамда уларнинг классификацияси ва каноник кўринишига оид мисоллар тўплами келтирилган ва айримлари ечиб кўрсатилган, **иккинчидан**, асосий эътибор математик физика тенгламаларининг **учта классик**: гиперболоик, параболоик ва эллиптик типдаги тенгламалари учун масала ва мисоллар тузилган, ечиб кўрсатилган ҳамда мустақил ечиш учун янги мисоллар тўплами келтирилган.

Шунингдек, ушбу масалалар тўпламида математик физика тенгламалари учун кўйилган масала ва мисоллар ечишда қўлланиладиган бир катор усуллар, жумладан, **Фурье** (ўзгарувчиларни ажратиш), **Фурье интегралли**, **Грин**, **тушиш**, **Риман**, **давом эттириш** ва **характеристик** усуллари келтирилган.

Ушбу тўпلام турт бобдан иборат бўлиб, ҳар бир бобнинг параграфларида мавзуларга оид назарий материаллар қисқача баён қилинган, масалалар ечишга қўлланилиши мумкин бўлган бирор

22.311

C26

Салоҳиддинов, М.С.

Математик физика тенгламалари фанидан масалалар тўплами / М.С.Салоҳиддинов, Б.И.Исломов. – Т.: MUMTOZ SO'Z, 2010. – 372 б.

И. Исломов, Б.И.

ББК 22.311я73

УДК: 51:53 (076.1)

Мазкур масалалар тўплами университетларнинг математика, амалий математика ва информатика, механика ва физика йўналишларида таълим олаётган талабалари учун мўлжалланган.

Унда «Математик физика тенгламалари» курсининг хусусий ҳосилали иккинчи ва юқори тартибли дифференциал тенгламалари ҳақида умумий тушунчалар берилган ҳамда уларнинг классификацияси ва каноник кўринишига оид мисоллар тўплами келтирилган. Гиперболик, параболик ва эллиптик типдаги тенгламалар учун қўйилган масалаларнинг ечимларини қуришда турли хил усуллардан (Фурье усули, интеграл алмаштиришлар усули, давом эттириш усули, Риман усули, Грин усули, тушиш усули, характеристикалар усули) фойдаланилган ҳамда ҳар бир мавзуга оид масалалар ечиб кўрсатилган. «Математик физика тенгламалари» курси мавзуларини мустаҳкамлаш учун янги масала ва мисоллар тўплами келтирилган.

Китоб сўнггида мустақил ечиш учун баён этилган мисол ва масалаларнинг жавоблари ҳамда мураккаб масалаларни ечиш учун кўрсатмалар берилган.

Масъул муҳаррир:

Физика математика фанлари доктори М.Мирсабуров

Тақризчилар:

Физика математика фанлари доктори Фаязов Қудрат
Физика математика фанлари номзоди Омонов Жумақилич

Мирзо Улугбек номидаги Ўзбекистон Миллий Университети илмий-методик Кенгашининг 2010 йил 23 июндаги 6-ракамли қарорига биноан нашрга тавсия этилган

ISBN 978-9943-363-98-4

© "MUMTOZ SO'Z", 2010

© Салоҳиддинов М.С. Исломов Б.И., 2010

С Ў З Б О Ш И

Мазкур масалалар тўплами Республикамизда фаолият кўрсатаётган университетларнинг математика, амалий математика ва информатика, механика ва физика йўналишлари учун «**Математик физика тенгламалари**» фани дастурига мосланиб ёзилган. Китоб ДТСларига асосланиб, шу фан бўйича тузилган намунавий дастур ва М.Салоҳиддиновнинг «Ўзбекистон» нашриёти томонидан 2002 йилда чоп этилган «**Математик физика тенгламалари**» дарслигига кўра ёзилган. Бундан ташқари масалаларни танлаш ва тузишда МДХ ҳамда чет эл олимлари томонидан яратилган тўплам ва монографиялардан фойдаланилган. Шунингдек, муаллифларнинг М.Улуғбек номидаги Ўзбекистон Миллий ва Низомий номидаги Тошкент Давлат педагогика университетларида математик физика тенгламаларидан узоқ йиллар давомида олиб борган амалий машғулотлари ва хамкасблари билан биргаликда яратган услубий кўрсатмаларидан ҳам фойдаланилган.

«**Математик физика тенгламалари**» фани ниҳоятда кенг, у турли физик, механик, техник, биологик ва бошқа жараёнларни ўрганиш билан узвий боғлиқ бўлибгина қолмай, балки бу жараёнларни акс эттирувчи Коши, чегаравий ва аралаш масалаларни турли хил усулларда ечишни ҳам ўргатади. **Мазкур тўпланда, биринчидан**, хусусий ҳосилалари иккинчи ва юқори тартибли дифференциал тенгламаларига оид умумий тушунчалар берилган ҳамда уларнинг классификацияси ва каноник кўринишига оид мисоллар тўплами келтирилган ва айримлари ечиб кўрсатилган, **иккинчидан**, асосий эътибор математик физика тенгламаларининг **учта классик**: гиперболик, параболик ва эллиптик типдаги тенгламалари учун масала ва мисоллар тузилган, ечиб кўрсатилган ҳамда мустақил ечиш учун янги мисоллар тўплами келтирилган.

Шунингдек, ушбу масалалар тўпламида математик физика тенгламалари учун қўйилган масала ва мисоллар ечишда қўлланиладиган бир қатор усуллар, жумладан, **Фурье** (ўзгарувчиларни ажратиш), **Фурье интеграллари**, **Грин**, **тушиш**, **Риман**, **давом эттириш** ва **характеристик** усуллари келтирилган.

Ушбу тўплам тўрт бобдан иборат бўлиб, ҳар бир бобнинг параграфларида мавзуларга оид назарий материаллар қисқача баён қилинган, масалалар ечишга қўлланилиши мумкин бўлган бирор

бир усулнинг моҳияти очиб берилган ва бу усуллар мисоллар ечиш ёрдамида кўрсатилган. Тўпламнинг жавоблар қисмида эса ностандарт масала ва мисоллар учун кўрсатмалар берилган ҳамда айримлари ечиб кўрсатилган.

«Математик физика тенгламалари фанидан масалалар тўплами» китоби ёзишда ўз маслаҳатларини берган физика-математика фанлари доктори **А.Қ.Ўринов**, физика-математика фанлари номзоди **О.Х.Абдуллаевга** ҳамда қўлёзмани кўриб чиқиб, ўз фикр ва мулоҳазаларини билдирган физика-математика фанлари докторлари **Қ.Фаёзовга**, **М.Мирсабуровга**, физика-математика фанлари номзоди **Ж.Омоновга** ва қўлёзмани нашрга тайёрлашда катта ёрдам берган **Н.Б.Исломовга** муаллифлар самимий миннатдорчилик билдирадилар.

Муаллифлар мазкур тўплам математик физика тенгламалари билан шуғулланувчи университет талабалари, магистрлари, аспирантлари ва ёш тадқиқотчилари билимини мустаҳкамлашга хизмат қилади, деган умиддадир ва тўплам ҳақидаги фикр ва мулоҳазаларни мамнуният билан қабул қиладилар.

**ХУСУСИЙ ҲОСИЛАЛИ ДИФФЕРЕНЦИАЛ
ТЕНГЛАМАЛАРНИНГ КЛАССИФИКАЦИЯСИ.
ИККИНЧИ ТАРТИБЛИ ИККИ ЎЗГАРУВЧИЛИ
ДИФФЕРЕНЦИАЛ ТЕНГЛАМАЛАРНИ КАНОНИК
КЎРИНИШГА КЕЛТИРИШ**

**1-§. Хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар ва уларнинг
ечими тўғрисида тушунча**

Ω орқали Декарт ортогонал координаталари x_1, x_2, \dots, x_n , $n \geq 2$ бўлган X нуқталарнинг n - ўлчовли E^n Евклид фазосидаги соҳани белгилаймиз.

$u(x) = u(x_1, x_2, \dots, x_n)$ функциянинг $x \in \Omega$ нуқтадаги $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n$ тартибли ҳосиласини

$$D^\alpha u = D_1^{\alpha_1} D_2^{\alpha_2} \dots D_n^{\alpha_n} u = \frac{\partial^{|\alpha|} u}{\partial x_1^{\alpha_1} \partial x_2^{\alpha_2} \dots \partial x_n^{\alpha_n}}, \quad D^0 u = u(x)$$

кўринишда ёзиб оламиз, бу ерда $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n$ манфий бўлмаган бутун сонлар.

$F = F(x, \dots, p_\alpha, \dots)$ функция $x \in \Omega$ нуқта ва $p_\alpha = p_{\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n}$ ($\alpha_j = 0, 1, \dots, j = \overline{1, n}$) хақиқий ўзгарувчиларнинг берилган функцияси бўлиб, камида битта $\frac{\partial F}{\partial p_\alpha}$, $|\alpha| = m > 0$ ҳосила нолдан фаркли бўлсин.

Ушбу $F(x, \dots, D^\alpha u, \dots) = 0$ (1.1) тенглик номаълум $u(x) = u(x_1, \dots, x_n)$ функцияга нисбатан m тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенглама дейилади.

Агар F барча p_α ($|\alpha| = 0, 1, \dots, m$) ўзгарувчиларга нисбатан чизикли функция бўлса, (1.1) тенглама чизикли дифференциал тенглама дейилади.

Агарда F функция $|\alpha| = m$ бўлганда барча p_α ўзгарувчиларга нисбатан чизикли бўлса, (1.1) тенглама квазичизикли дифференциал тенглама дейилади.

Хусусий ҳосилали m - тартибли чизикли дифференциал тенгламани ушбу

$$Lu \equiv \sum_{|\alpha| \leq m} a_\alpha(x) D^\alpha u = f(x) \quad (1.2)$$

кўринишда ёзиб олиш мумкин.

Барча $x \in \Omega$ лар учун (1.2) тенгламани ўнг томони $f(x)$ нолга тенг бўлса, (1.2) тенглама **бир жинсли**, $f(x)$ функция айнан нолга тенг бўлмаса, **бир жинсли бўлмаган** тенглама дейилади.

Хусусий ҳосилали иккинчи тартибли чизикли дифференциал тенглама

$$\sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=1}^n B_i(x) \frac{\partial u}{\partial x_i} + C(x)u = f(x) \quad (1.3)$$

кўринишда ёзилади, бу ерда A_{ij}, B_i, C, f - x ўзгарувчининг Ω соҳада берилган ҳақиқий функцияларидир.

(1.3) тенгламанинг барча A_{ij} ($i, j = 1, \dots, n$) коэффициентлари нолга тенг бўлган $x \in \Omega$ нуқталарда тенглама иккинчи тартибли бўлмай қолади, яъни бу нуқталарда (1.3) тенгламанинг тартиби бузилади. Биз (1.3) тенглама берилган соҳада унинг тартиби иккига тенг деб ҳисоблаймиз. (1.3) тенгламада $i \neq j$ бўлганда алоҳида-алоҳида $A_{ij}u_{x_i x_j}, A_{ji}u_{x_j x_i}$ қўшилувчилар иштирок этмай, балки уларнинг йиғиндиси $(A_{ij} + A_{ji})u_{x_i x_j}$ иштирок этади. Шу сабабли ҳам умумиятликка зиён етказмай ҳамма вақт $A_{ij} = A_{ji}$ деб ҳисоблаймиз.

(1.1) тенгламада $m = 2, n = 2$ бўлса, у ҳолда икки ўзгарувчили хусусий ҳосилали **иккинчи тартибли чизикли дифференциал тенглама**

$$F(x, y, u, u_x, u_y, u_{xx}, u_{xy}, u_{yy}) = 0 \quad (1.4)$$

$$\begin{aligned} \text{ёки} \quad a(x, y)u_{xx} + 2b(x, y)u_{xy} + c(x, y)u_{yy} + a_1(x, y)u_x + \\ + b_1(x, y)u_y + c_1(x, y)u = 0 \end{aligned} \quad (1.5)$$

кўринишда ёзилади, бу ерда $a(x, y), b(x, y), c(x, y), a_1(x, y), b_1(x, y), c_1(x, y)$ - берилган функциялар.

1-Мисол. Қуйидаги тенгламалар чизикли (бир жинсли ёки бир жинсли бўлмаган) ёки чизикли бўлмаган (квазичизикли) эканини аниқланг.

$$а) u_x u_{xy}^2 + 2x u_{xy} - 3x u_y - u = 0.$$

Ҳ.ч.ш. Берилган тенглама чизикли эмас, чунки тенгламанинг чап томони u_{xy} га чизикли боғлиқ эмас.

$$б) u_y + 3x^2 u \cdot u_{xy} + 2u_x - f(x, y)u = 0.$$

Ҳ.ч.ш. Тенгламада u_{xy} олдидаги $3x^2 \cdot u$ -коэффициент номаълум u функцияга ҳам боғлиқ бўлгани учун, берилган тенглама квазичизикли бўлади.

$$в) \sin x \cdot u_{xx} + x \cos y \cdot u_{xy} - 2xy \cdot u_x - u + x^2 = 0.$$

Ҳ.ч.ш. Кўриниб турибдики, тенгламанинг чап томони u_x, u_x, u_{xx}, u_{xy} ларга нисбатан чизикли функция ва $f(x, y) = x^2$. Шунинг учун, берилган тенглама чизикли, бир жинсли эмас.

Агар (1.4) даги F — функция ушбу шартни

$$\left| \frac{\partial F}{\partial (u_{xx})} \right| + \left| \frac{\partial F}{\partial (u_{xy})} \right| + \left| \frac{\partial F}{\partial (u_{yy})} \right| \neq 0. \quad (1.6)$$

қаноатлантурса, u ҳолда (1.4) тенглама хусусий ҳосилали дифференциал тенглама бўлади.

2-Мисол. Қуйидаги тенгламалар хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар бўладими?

$$а) \cos(u_{xx} + u_{yy}) - \cos u_{xx} \cdot \cos u_{yy} + \sin u_{xx} \cdot \sin u_{yy} = 0.$$

Ҳ.ч.ш. Белгилаш киритамиз:

$$F = \cos(u_{xx} + u_{yy}) - \cos u_{xx} \cdot \cos u_{yy} + \sin u_{xx} \cdot \sin u_{yy} = 0.$$

$$\text{Бундан } \frac{\partial F}{\partial (u_{xx})} = -\sin(u_{xx} + u_{yy}) + \sin u_{xx} \cos u_{yy} + \cos u_{xx} \sin u_{yy} = 0,$$

$$\frac{\partial F}{\partial (u_{yy})} = -\sin(u_{xx} + u_{yy}) + \cos u_{xx} \cdot \sin u_{yy} + \sin u_{xx} \cdot \cos u_{yy} = 0$$

келиб чиқади.

Демак, (1.6) га кўра берилган тенглик хусусий ҳосилали дифференциал тенглама эмас.

$$б) u_{xx}^2 + u_{yy}^2 - (u_{xx} - u_{yy})^2 = 0.$$

Ечиш. Берилган тенгликдан, $u_{xx} \cdot u_{yy} = 0$ келиб чиқади, бу эса хусусий ҳосилалари дифференциал тенглама бўлади.

Ω соҳада аниқланган $u(x)$ функция (1.1) тенгламада иштирок этувчи барча ҳосилалари билан узлуксиз бўлиб, уни айниятга айлантурса, $u(x)$ ни (1.1) тенгламанинг регуляр (классик) ечими дейилади.

3-Мисол. $u = \cos y + (y-x)\sin y$ функция $(x-y)u_{xy} = u_y$ дифференциал тенгламанинг ечими бўлиши ёки бўлмаслигини аниқланг.

Ечиш. $u = \cos y + (y-x)\sin y$ функциядан ҳосилалар оламиз:

$u_y = -\sin y + \sin y + (y-x)\cos y = (y-x)\cos y$, $u_{yx} = -\cos y$
 u , u_y , u_{xy} функциялар $\Omega = \{(x, y): -\infty < x < +\infty, -\infty < y < +\infty\}$ соҳада узлуксиз бўлганлиги учун бу функцияларни берилган дифференциал тенгламага қўйиб айният ҳосил қиламиз:

$$-(x-y)\cos y = (y-x)\cos y.$$

Демак, $u = \cos y + (y-x)\sin y$ функция $(x-y)u_{xy} = u_y$ дифференциал тенгламанинг ечими бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Қуйидаги тенгликларнинг хусусий ҳосилалари дифференциал тенглама (х.х.д.т) бўлиши ёки бўлмаслигини аниқланг:

- $\sin^2(u_{xx} + u_{xy}) + \cos^2(u_{xx} + u_{xy}) - u = 1.$
- $\sin(u_{xy} + u_x) - \sin u_{xx} \cdot \cos u_x - \cos u_{xy} \cdot \sin u_x + 2u = 0.$
- $\frac{\partial}{\partial x} \lg u - u_x \sec^2 u - 3u + 2 = 0.$
- $\ln |u_x u_y| - \ln |u_x| + \ln |u_y| + 5u - 6 = 0.$
- $\cos(u_x + u_y) - \cos u_x \cos u_y + \sin u_x \sin u_y = 0.$
- $u_{xx}^2 + u_{yy}^2 - (u_{xx} + u_{yy})^2 = 0.$
- $u_y(u_y - 4u_{xx}) - (u_y - 2u_{xx})^2 = 0.$
- $\sin 2(u_{yy} + u_x) - 2\sin u_{yy} \cos u_x + u_{xy} + u = 0$

II. Тенгламаларнинг тартибини аниқланг.

- $u_x u_{xy}^2 + (u_{xx}^2 - 2u_{xy}^2 + u_y)^2 - 2xy = 0.$

$$10. \cos^2 u_{xy} + \sin^2 u_{xy} - 2u_x^2 - 3u_y + u = 0.$$

$$11. 2(u_x - 2u)u_{xy} - \frac{\partial}{\partial y}(u_x - 2u)^2 - xy = 0.$$

$$12. \frac{\partial}{\partial x}(u_{yy}^2 - u_y) - 2u_{yy} \frac{\partial}{\partial y}(u_{xy} - u_x) - 2u_x + 2 = 0.$$

$$13. \ln |u_{xx}u_{yy}| - \ln |u_{xx}| - \ln |u_{yy}| + u_{xyy} + u_y = 0.$$

$$14. 2u_{xx}u_{xxy} - \frac{\partial}{\partial y}(u_{xx} - u_y)^2 - 2u_yu_{xxy} + u_x = 0.$$

$$15. u_{xxx} + a(x, y)u_{xx} + b(x, y)u_{yyy} + c(x, y)u_{yyyy} = f(x, y).$$

$$16. \left(\alpha \frac{\partial}{\partial x} + \beta \frac{\partial}{\partial y} + \gamma \right) \left(\frac{\partial u^2}{\partial x^2} - \frac{\partial u^2}{\partial y^2} \right) = 0, \quad \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 \neq 0.$$

$$17. \left(\alpha \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \beta \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \gamma \right) \left(\frac{\partial u^2}{\partial x^2} + \frac{\partial u^2}{\partial y^2} \right) = 0, \quad \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 \neq 0.$$

$$18. \frac{\partial}{\partial x} \left(\operatorname{sign} y |y|^m \frac{\partial u^2}{\partial x^2} + \frac{\partial u^2}{\partial y^2} \right) = 0, \quad m > 0.$$

III. Куйидаги тенгламаларнинг қайси бири бир жинсли ёки бир жинсли бўлмаган, квазичизикли ёки чизикли бўлмаган тенгламалар эканлигини аниқланг:

$$19. u_y u_{xx} - 3x^2 u u_{xy} + 2u_x - f(x, y)u = 0.$$

$$20. 2 \sin(x + y)u_{xx} - x \cos y u_{xy} + xy u_x - 3u + 1 = 0.$$

$$21. x^2 y u_{xxy} + 2e^x y^2 u_{xy} - (x^2 y^2 + 1)u_{xx} - 2u = 0.$$

$$22. u_{xy} u_{xx} - 3u_{yy} - 6xy + xy u = 0.$$

$$23. 2xy u_{xy} - 6 \frac{\partial}{\partial x}(u^2 - xy) + u_{yy} = 0.$$

$$24. \frac{\partial}{\partial y}(yu_y + u_x^2) - 2u_x u_{xy} + u_x - 6u = 0.$$

$$25. u_{xy} + u_y + u^2 - xy = 0.$$

$$26. a(x, y)u_{xx} + b(x, y)u_{xy} + c(x, y)u_{yy} + d(x, y)u_x + e(x, y)u_y + h(x, y) = 0.$$

$$27. u_{xy} + 2 \frac{\partial}{\partial x}(u_x^2 + u) - 6x \cdot \sin y = 0.$$

IV. Берилган функция берилган дифференциал тенгламанинг ечими бўлиши ёки бўлмаслигини аниқланг.

$$28. u = \frac{y^2}{3x} + \arcsin(xy), \quad x^2 u_x - x u_y + y^2 = 0.$$

$$29. u = e^{xy}, \quad x^2 u_{xx} - 2xy u_{xy} + y^2 u_{yy} + 2xy u = 0.$$

$$30. u = \ln(x + e^{-y}), \quad u_x u_{xy} - u_y u_{xx} + u_{yy} + u = 0.$$

$$31. u = \frac{x}{y}, \quad x u_{xy} - u_y + u_x + u_{xx} = 0.$$

$$32. u = x^y \quad (x > 0), \quad u u_{xy} = (1 + y \ln x) u_x.$$

$$33. u = \cos y + (y - x) \sin y + x^2, \quad (x - y) u_{xy} = u_y.$$

2-§. Характеристик форма тушунчаси. Иккинчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларнинг классификацияси ва каноник кўриниши

Фараз қилайлик (1.1) m - тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламада иштирок этаётган $F = F(x, \dots, p_\alpha, \dots)$ функция $p_\alpha = p_{\alpha_1, \dots, \alpha_n}, |\alpha| = m$ ўзгарувчилар бўйича узлуксиз биринчи тартибли ҳосилаларга эга бўлсин.

Ушбу

$$K(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = \sum_{|\alpha|=m} \frac{\partial F}{\partial p_\alpha} \lambda^\alpha, \quad \lambda^\alpha = \lambda_1^{\alpha_1} \cdot \lambda_2^{\alpha_2} \cdot \dots \cdot \lambda_n^{\alpha_n} \quad (1.7)$$

m - тартибли форма (m - даражали бир жинсли кўпхад) (1.1) тенгламага мос бўлган характеристик форма дейилади.

Иккинчи тартибли квазичизикли ушбу

$$\sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) u_{x_i x_j} + \Phi(x, u, u_{x_1}, \dots, u_{x_n}) = 0 \quad (1.8)$$

кўринишдаги дифференциал тенглама учун (1.7) форма

$$Q(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = \sum_{i,j=1}^n A_{ij}(x) \lambda_i \lambda_j \quad (1.9)$$

квадратик формадан иборат бўлади, бу ерда $A_{ij}(x) \in C(\Omega)$.

Алгебра курсида исбот қилинадикки, ҳар бир тайин $x_0 \in \Omega$ нуқта учун шундай махсус бўлмаган

$$\lambda_i = \sum_{k=1}^n \beta_{ki} \xi_k, \quad \det(\beta_{ki}) \neq 0, \quad i=1,2,\dots,n \quad (1.10)$$

алмаштириш мавжуд бўлиб, унинг ёрдами билан (1.9) квадратик форма куйидаги кўринишга олиб келинади:

$$Q = \sum_{k=1}^n \mu_k \xi_k^2, \quad (1.11)$$

бу ерда $\mu_k, k=1,\dots,n$ коэффициентлар $1, -1, 0$ қийматларни қабул қилади. Шу билан бирга мусбат (манфий) коэффициентлар сони (инерция индекси) ва нолга тенг бўлган коэффициентлар сони (форма дефекти) аффин инвариантдир, яъни бу сонлар фақат (1.9) форма билан аниқланиб, (1.10) алмаштиришнинг танлаб олинишига боғлиқ бўлмайди.

Бу нарса (1.8) дифференциал тенглама $A_{ij}(x)$ коэффициентларининг x нуқтада қабул қиладиган қийматларига қараб, классификация қилиш имконини беради.

Шундай қилиб, (1.8) тенглама Ω соҳанинг ҳар бир нуқтасида эллиптик, гиперболик ёки параболик дейилади. Агар ҳар бир $x \in \Omega$ нуқтада (1.11) форманинг $\mu_k, k=1,\dots,n$ коэффициентлар мос равишда нолдан фарқли ва бир хил ишорали, нолдан фарқли ва бир хил ишорали эмас ёки камида биттаси нолга тенг (ҳаммаси эмас) бўлса, у ҳолда (1.8) тенглама Ω соҳани ҳар бир нуқтасида мос равишда эллиптик, гиперболик ёки параболик дейилади.

1-мисол. $u_{xx} + 2u_{xy} + 2u_{yy} + 4u_{yz} + 5u_{zz} = 0$

тенгламанинг типини аниқланг.

Ҳал. (1.9)га асосан берилган тенгламага мос квадратик форма куйидаги кўринишга эга:

$$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = \lambda_1^2 + 2\lambda_1\lambda_2 + 2\lambda_2^2 + 4\lambda_2\lambda_3 + 5\lambda_3^2 = \\ = (\lambda_1 + \lambda_2)^2 + (\lambda_2 + 2\lambda_3)^2 + \lambda_3^2.$$

Бу ерда $\xi_1 = \lambda_1 + \lambda_2, \xi_2 = \lambda_2 + 2\lambda_3, \xi_3 = \lambda_3$, яъни $\lambda_1 = \xi_1 - \xi_2 + 2\xi_3, \lambda_2 = \xi_2 - 2\xi_3, \lambda_3 = \xi_3$ алмаштириш қилсак, $Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3)$ квадратик форма $Q = \xi_1^2 + \xi_2^2 + \xi_3^2$ каноник кўринишга келади. Бундан ва (1.11) га асосан $\mu_1 = \mu_2 = \mu_3 = 1$ ни ҳисобга олиб, берилган тенглама эллиптик типга тегишли эканлиги келиб чиқади.

(1.8) тенгламанинг юкорида баён қилинган классификация-сини эквивалент тарзда $A = \|A_{ij}\|$ матрицанинг характеристик сонларига асосланиб ҳам бериш мумкин. Бунинг учун алгебрадан маълум бўлган (1.9) квадратик форманинг (1.11) каноник кўринишдаги μ_k , $k=1, \dots, n$ сонлар A матрицанинг характеристик сонларидан иборат эканлигини эшлаш кифоядир.

(1.8) тенгламадаги A матрицанинг характеристик сонлари ушбу

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} A_{11} - \lambda & A_{12} & \dots & A_{1n} \\ A_{21} & A_{22} - \lambda & \dots & A_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ A_{n1} & A_{n2} & \dots & A_{nn} - \lambda \end{vmatrix} = 0 \quad (1.12)$$

алгебраик тенгламанинг илдизларидан иборат бўлиб, улар хақиқийдир (A матрица симметрик бўлгани учун), бу ерда E бирлик матрица.

(1.8) тенгламадаги A матрица берилган Ω соҳанинг ихтиёрий x нуқтасида α та мусбат, β та манфий ва γ та нол характеристик сонларга эга бўлсин. Маолумки, $\alpha + \beta + \gamma = n$.

Агар A матрицанинг характеристик сонлари мос равишда нолдан фарқли ва бир хил ишорали $[(\alpha, \beta, \gamma) \equiv (n, 0, 0) = (0, n, 0)]$ нолдан фарқли ва бир хил ишорали эмас $[(\alpha, \beta, \gamma) \equiv (n-1, 1, 0) = (1, n-1, 0)]$ ёки камида биттаси нолга тенг $[(\alpha, \beta, \gamma) \equiv (n-1, 0, 1) = (0, n-1, 1)]$ бўлса, у ҳолда (1.8) тенглама Ω соҳанинг ҳар бир нуқтасида эллиптик, гиперболик ёки параболик дейилади.

2-Мисол. $u_{xy} + u_{yz} + u_{xz} - x \cos xu_y - y \sin xu_x + (x+y)e^{-y} = 0$ тенгламанинг типини аниқланг.

Ечиш. Берилган тенглама

$$(A_{11} = 0, A_{12} = \frac{1}{2}, A_{13} = \frac{1}{2}, A_{21} = \frac{1}{2}, A_{22} = 0, \\ A_{23} = \frac{1}{2}, A_{31} = \frac{1}{2}, A_{32} = \frac{1}{2}, A_{33} = 0)$$

ва (1.12) дан куйидагига эга бўламиз:

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} -\lambda & 0,5 & 0,5 \\ 0,5 & -\lambda & 0,5 \\ 0,5 & 0,5 & -\lambda \end{vmatrix} = 0,$$

$$4\lambda^3 - 3\lambda - 1 = 0, \quad (2\lambda + 1)^2(\lambda - 1) = 0, \quad \lambda_{1/2} = -0,5; \quad \lambda_3 = 1.$$

Демик, таърифга асосан берилган тенглама $(\alpha, \beta, \gamma) = (1, 2, 0)$ типга, яъни гиперболик типга тегишли эканлиги келиб чиқади.

Агар нолдан фарқли бўлган бир хил ишорали k_0, k_1 хақиқий сонлар мавжуд бўлиб, барча $x \in \Omega$ нуқталар учун ушбу

$$k_0 \sum_{i=1}^n \lambda_i^2 \leq Q(\lambda_1, \dots, \lambda_n) \leq k_1 \sum_{i=1}^n \lambda_i^2$$

тенгсизлик бажарилса, Ω соҳада эллиптик бўлган (1.8) тенглама текис эллиптик тенглама дейилади.

Юқорида айтилганларга асосан (1.8) тенглама

$$\sum_{k=1}^n \mu_k u_{y_k y_k} + \bar{\Phi}(y, u, u_{y_1}, \dots, u_{y_n}) = 0 \quad (1.13)$$

кўринишда ёзилади.

Иккинчи тартибли дифференциал тенгламанинг аралаш ҳосилалар қатнашмаган (1.13) кўриниши, одатда унинг **каноник кўриниши** дейилади.

Агар барча $\mu_k = 1$ ёки барча $\mu_k = -1$, $k = 1, 2, \dots, n$ бўлса, яъни (1) форма мос равишда мусбат ёки манфий аниқланган (дефинит) бўлса, (1.8) тенглама $x \in \Omega$ нуқта эллиптик типдаги ёки эллиптик тенглама дейилади.

Агар μ_k коэффицентлардан биттаси манфий, қолганлари мусбат (ёки аксинча) бўлса, (1.8) тенглама $x \in \Omega$ нуқтада гиперболик тенглама дейилади.

μ_k коэффицентлардан l таси, $1 < l < n - 1$, мусбат, қолган $n - l$ таси манфий бўлса, (1.8) тенглама $x \in \Omega$ нуқтада унтрагиперболик типдаги тенглама дейилади.

Агар μ_k коэффицентлардан биттаси нолга тенг, қолганлари нолдан фарқли ва бир хил ишорали бўлса (1.8) тенглама $x \in \Omega$ нуқтада параболик тенглама дейилади.

Агар коэффициентлардан камида биттаси нолга тенг бўлса, (1.8) тенглама кенг маънода $x \in \Omega$ нуқтада параболик тенглама дейилади.

Агар (1.8) тенглама Ω соҳанинг ҳар бир нуқтасида эллиптик, гиперболик ёки параболик бўлса, у ҳолда Ω соҳада мос равишда эллиптик, гиперболик ёки параболик типдаги тенглама деб аталади.

3-Мисол. $u_{xy} - u_{xz} - u_{yz} = 0$ тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

Ечиш. (1.9)га асосан берилган тенгламага мос квадратик форма ёзиб оламиз: $Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = \lambda_1\lambda_2 - \lambda_1\lambda_3 - \lambda_2\lambda_3 =$

$$= \frac{1}{4}(\lambda_1 + \lambda_2 - 2\lambda_3)^2 - \frac{1}{4}(\lambda_2 - \lambda_1)^2 - \lambda_3^2.$$

Агар $\xi_1 = 0,5(\lambda_1 + \lambda_2 - 2\lambda_3)$, $\xi_2 = 0,5(\lambda_2 - \lambda_1)$, $\xi_3 = \lambda_3$ деб белгиласан $Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3)$ квадратик форма $Q(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 - \xi_2^2 - \xi_3^2$ каноник кўринишга келади.

Демак матрицаси $M = \begin{pmatrix} 1 & -1 & 1 \\ 1 & 1 & 1 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ бўлган $\lambda_1 = \xi_1 - \xi_2 + \xi_3$

$\lambda_2 = \xi_1 + \xi_2 + \xi_3$, $\lambda_3 = \xi_3$ аффин алмаштириши орқали $Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3)$ квадратик форма $Q(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 - \xi_2^2 - \xi_3^2$ каноник кўринишга келади.

Берилган дифференциал тенгламани каноник кўринишга келтирувчи алмаштиришнинг матрицаси M га кўшма матрица

яъни $M^* = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 0 \\ -1 & 1 & 0 \\ 1 & 1 & 1 \end{pmatrix}$ бўлиб, у $\xi = x + y$, $\eta = -x + y$, $\zeta = x + y + z$

кўринишга эга бўлади. Тенгламада бу алмаштиришни бажариб $u(x, y, z) = v(\xi, \eta, \zeta)$ белгилаш киритиб, ҳамда қуйидагиларни ҳисобга олиб $u_{xy} = v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} + v_{\zeta\zeta} + 2v_{\xi\zeta}$, $u_{xz} = v_{\xi\zeta} - v_{\eta\zeta} + v_{\zeta\zeta}$, $u_{yz} = v_{\xi\zeta} + v_{\eta\zeta} + v_{\zeta\zeta}$ берилган дифференциал тенгламани ушбу кўринишдаги $v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} - v_{\zeta\zeta} = 0$ каноник шаклга олиб келамиз. Демак, (1.13)га асосан берилган тенглама гиперболик типга тегишли бўлади.

Ω соҳанинг турли қисмида (1.8) тенглама ҳар хил типга тегишли бўлса, бундай тенгламага **аралаш типдаги** тенглама дейилади.

4-Мисол. $u_{xx} + u_{yy} - 3u_x + 4u_y - 10u = 0$ тенгламанинг типини аниқланг.

Ҳисоб. Берилган тенглама ($A_{11} = 1, A_{12} = 0, A_{21} = 0, A_{22} = 1$) ва (1.12) ни қуйидагига эга бўламиз:

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 1-\lambda & 0 \\ 0 & 1-\lambda \end{vmatrix} = 0, \quad (1-\lambda)(1-\lambda) = 0, \quad \lambda_1 = 1, \quad \lambda_2 = 1.$$

Шундай қилиб, берилган тенглама $u = 0$ ўқнинг ихтиёрий қисмини ўз ичига олган Ω соҳада аралаш типга тегишли бўлади. Ҳақиқатан ҳам, $u > 0$ бўлса, $(2, 0, 0)$ типга; $u < 0$ бўлса, $(1, 1, 0)$ типга; $u = 0$ бўлса, $(1, 0, 1)$ типга тегишли бўлади, яъни берилган тенглама Ω соҳанинг ҳар бир нуқтасида эллиптик, гиперболик ва параболик типдаги тенглама бўлади.

Агар (1.8) квазичизикли тенгламада A_{ij} функциялар x ва y аргументидан ташқари, u ва u_{x_i} ($i = \overline{1, n}$) ларга ҳам боғлиқ бўлса, тенглама конкрет $u(x)$ ечимга нисбатан типга ажратилади.

5-Мисол. $u_x^2 u_{xx} + u_y^2 u_{yy} - u_x + u_y = 0$ тенгламанинг типини $u = x + y$ ечимига нисбатан аниқланг.

Ҳисоб. Берилган тенглама ($A_{11} = u_x^2, A_{12} = 0, A_{21} = 0, A_{22} = u_y^2$) ни $u = x + y$ дан қуйидагини

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} u_x^2 - \lambda & 0 \\ 0 & u_y^2 - \lambda \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 - \lambda & 0 \\ 0 & 1 - \lambda \end{vmatrix} = 0, \quad \lambda_1 = \lambda_2 = 1.$$

Ҳисоб қиламиз. Демак, берилган тенглама $u = x + y$ ечимга нисбатан $(2, 0, 0)$ типга, яъни эллиптик типга тегишли экан.

Агар $m = n = 2$ бўлса, u ҳолда (1.1) тенглама

$$F(x, y, u, u_x, u_y, u_{xx}, u_{xy}, u_{yy}) = 0 \quad (1.14)$$

қўринишда ёзилади. (1.7) га асосан

$$K(\lambda_1, \lambda_2) = \frac{\partial F}{\partial u_{xx}} \lambda_1^2 + \frac{\partial F}{\partial u_{xy}} \lambda_1 \lambda_2 + \frac{\partial F}{\partial u_{yy}} \lambda_2^2 \quad (1.15)$$

квадратик формага эга бўламиз.

Алгебра курсидан маълумки, бирор нукта (соха)да

$$\frac{1}{4} \left(\frac{\partial F}{\partial u_{xy}} \right)^2 - \frac{\partial F}{\partial u_{xx}} \cdot \frac{\partial F}{\partial u_{yy}} \quad (1.16)$$

ифода манфий, нол, мусбат қийматга эга бўлса, шу нукта (соха)да

(1.15) квадратик формани мос равишда $\xi_1^2 + \xi_2^2$, ξ_1^2 , $\xi_1^2 - \xi_2^2$ кўринишга келтириш мумкин.

Демак, (1.16) ифода манфий, нол, мусбат қиймат қабул қилган нукта (соха)да (1.14) тенглама мос равишда эллиптик, параболик гиперболик типга тегишли бўлади.

6-Мисол. $u_{xx} - 8u_{xy} + 16u_{yy} + 2u_y = 0$ тенгламанинг типини аниқланг.

Ечиш. (1.12) га асосан $F \equiv u_{xx} - 8u_{xy} + 16u_{yy} + 2u_y$ га тенг. Бундан

$$\frac{\partial F}{\partial u_{xx}} = 1, \quad \frac{\partial F}{\partial u_{xy}} = -8, \quad \frac{\partial F}{\partial u_{yy}} = 16$$

эга бўламиз. (1.16) кўра эса қуйидагини

$$\frac{1}{4} \left(\frac{\partial F}{\partial u_{xy}} \right)^2 - \frac{\partial F}{\partial u_{xx}} \cdot \frac{\partial F}{\partial u_{yy}} = \frac{1}{4} (-8)^2 - 1 \cdot 16 = 16 - 16 = 0$$

ҳосил қиламиз. Таърифга асосан берилган тенглама параболик типга тегишли эканлиги келиб чиқади.

Икки ўзгарувчилу иккинчи тартибли квазичизикли

$$A(x, y)u_{xx} + 2B(x, y)u_{xy} + C(x, y)u_{yy} + \Phi(x, y, u, u_x, u_y) = 0 \quad (1.17)$$

дифференциал тенгламада ($|A| + |B| + |C| \neq 0$) агар $B^2 - AC < 0$,

$B^2 - AC = 0$, $B^2 - AC > 0$ бўлса, у ҳолда (1.17) тенглама мос равишда эллиптик, параболик, гиперболик типга тегишли бўлади.

7-Мисол. $u_{xx} - 6u_{xy} + 8u_{yy} + 2u_x + 7u + xy = 0$ тенгламанинг типини аниқланг.

Ечиш. (1.17) га асосан берилган тенгламадан қуйидагига эга бўламиз:

$$A(x, y) = 1, \quad B(x, y) = -3, \quad C(x, y) = 8, \\ B^2 - AC = (-3)^2 - 1 \cdot 8 = 1 > 0.$$

Бундан, таърифга асосан берилган тенглама гиперболик типга тегишли эканлиги келиб чиқади.

(1.1) тенглама чизиксиз бўлган ҳолда u (1.7) квадратик форманинг характерига мос ҳолда юқоридаги каби классификация қилинади. Бирок бу ҳолда (1.7) квадратик форманинг коэффициентлари x ўзгарувчидан ташқари $u(x)$ функция ва унинг ҳосиласига ҳам боғлиқ бўлгани учун (1.1) тенгламанинг типини конкрет $u(x)$ ечимига нисбатан аниқланади.

8-Мисол.

$$u_{xx}^2 - 2(u_{xy} + 2)u_{xy} + u_{yy}^2 + 2u_x + 5u_y - 7\left(x + y - \frac{4}{7}\right) = 0$$

тенгламанинг типини $u = 0,5(x + y)^2$ ечимига нисбатан аниқланг.

Ечиш. Берилган тенгламадан (1.17) га асосан қуйидагини аниқлаймиз:

$$A(x, y) = u_{xx}, \quad B(x, y) = -(u_{xy} + 2), \quad C(x, y) = u_{yy}.$$

Бундан ва $u = 0,5(x + y)^2$ дан қуйидагини

$$A(x, y) = 1, \quad B(x, y) = -3, \quad C(x, y) = 1,$$

$$B^2 - AC = (-3)^2 - 1 \cdot 1 = 8 > 0$$

ҳосил қиламиз. Демак, берилган тенглама $u = 0,5(x + y)^2$ ечимга нисбатан гиперболик типга тегишли экан.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Қуйидаги тенгламалар типини аниқланг.

1. $u_{xx} + 4u_{xy} + u_{yy} + 4u_x + 6u_y + 2u + 5x^2y = 0.$

2. $2u_{xx} + 2u_{xy} + u_{yy} + 2u_x^2 + 2u_yu = 0.$

3. $u_{xx} + 2u_{xy} + u_{yy} + u_x - u_y + 3u - \sin x y^2 = 0.$

4. $u_{xx} - 6u_{xy} + 9u_{yy} + 2u_y = 0.$

5. $4u_{xx} + 2u_{yy} - 6u_{zz} + 6u_{xy} + 10u_{xz} + 4u_{yz} + 2u = 0.$

6. $u_{xx} + 2u_{xy} + 2u_{yy} + 4u_{yz} + 5u_{zz} - xu_x + yu_y = 0.$

7. $u_{xx} - 4u_{xy} + 2u_{xz} + 4u_{yy} + u_{zz} - 2xyu_x + 3xu = 0.$

8. $u_{xy} + u_{yz} + u_{xz} - 3x^2u_y - y(\sin x)u + xe^{-y} = 0.$

$$42. u_{xx} + 2u_{xy} + 2u_{yy} - 2u_{yz} + 3u_z - u = 0.$$

$$43. xyu_{xx} + u_{yy} = 0.$$

$$44. y^{2m+1}u_{xx} + u_{yy} - u_x = 0, m - \text{номанфий бутун сон.}$$

$$45. xu_{xx} + yu_{yy} - u = 0.$$

II. Қуйидаги тенгламаларнинг типини унинг берилган ечимига нисбатан аниқланг.

$$46. u_{xx}^2 + (u_{xx} - 2)u_{xy} - u_{yy}^2 = 0,$$

$$u = x^2 + y^2.$$

$$47. u_{xy}^2 + u_{xx}u_{yy} + u_{yy}^2 = 8,$$

$$u = 2\sqrt{2}xy.$$

$$48. u_{xx}^2 - 4u_{xy} + u_{yy}^2 = 0,$$

$$u = (x + y)^2.$$

$$49. u_{xx} + u_{xy}u_{yy} + u_{yy}^2 - 4u_{yy} = 0,$$

$$u = 2y^2.$$

$$50. 3u_{xx}^3 - 6u_{xy} + u_{yy} - 4 = 0,$$

$$u = \frac{1}{2}(x^2 + y^2).$$

$$51. u_{xx}^2u_{xy} - 5u_{yy} + u_x - 2(x + y) - 8 = 0,$$

$$u = x^2 + 2xy.$$

$$52. u_{xx}^4 + 2u_{xy}^2 - 3u_{yy} + u_y - 2x = 0,$$

$$u = 2xy - 8y.$$

$$53. 5u_{xx}^5 - 7u_{xy} + 25u_{yy} - 150y = 0,$$

$$u = \frac{x^2}{2} + y^3 + \frac{5}{7}xy.$$

$$54. u_{xx}^2 + 5u_{xy}^2 + 6u_{yy}^2 = 12,$$

$$u = \sqrt{3}x^2.$$

$$55. u_{xx}^3 - 4u_{xy}^2 + 7u_{yy} - 4u_x + u_y + 3x + 4y + 3 = 0,$$

$$u = \frac{1}{2}x^2 + xy.$$

$$56. u_{xx}^2 - 2u_{xy}^2 + u_{yy}^2 + 2u_x - 2(x + y) = 0,$$

$$u = \frac{1}{2}(x + y)^2.$$

$$57. u_{xy}^2 + u_{xx}u_{yy} + u_{yy}^2 + 2u_{xx} + 2u_{yy} = 0, u = x^2 - y^2.$$

III. Қуйидаги тенгламаларни каноник кўринишга келтиринг.

$$58. u_{xx} + 2u_{xy} + 2u_{yy} + 4u_{yz} + 5u_{zz} = 0.$$

$$59. u_{xx} - 4u_{xy} + 2u_{xz} + 4u_{yy} + u_{zz} + 3u_x = 0.$$

$$60. u_{xy} + u_{xz} + u_{yz} - u_x + u_y = 0.$$

$$61. 3u_{yy} - 2u_{xy} - 2u_{yz} + 4u = 0.$$

$$62. u_{xx} + 4u_{yy} + u_{zz} + 4u_{xy} + 2u_{xz} + 4u_{yz} + 2u = 0.$$

$$63. u_{xx} + 4u_{yy} + 9u_{zz} + 4u_{xy} + 6u_{xz} + 12u_{yz} - 2u_x - 4u_y - 6u_z = 0.$$

$$64. 3u_{xy} - 2u_{xz} - u_{yz} - u = 0.$$

$$(5) \quad u_{xx} + 3u_{yy} + 3u_{zz} - 2u_{xy} - 2u_{xz} - 2u_{yz} - 8u = 0.$$

$$(6) \quad u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + 6u_{xy} + 2u_{xz} + 2u_{yz} + 2u_x + 2u_y + 2u_z + 4u = 0.$$

$$(7) \quad 2u_{xx} + 5u_{yy} + 2u_{zz} - 6u_{xy} - 4u_{xz} + 6u_{yz} - 3u + y - 2z = 0.$$

$$(8) \quad 2u_{xy} - u_{xz} + 2u_{yz} - u = 0.$$

3-§. Юқори тартибли дифференциал тенгламаларнинг ва системаларнинг классификацияси

m - тартибли хусусий ҳосилали квазичизикли тенглама

$$\sum_{|\alpha|=m} a_\alpha(x) D^\alpha u + \Phi(x, u, \dots, D^\alpha u, \dots) = 0 \quad (1.18)$$

шүришида ёзилади, бу ерда $\Phi(x, u, \dots, D^\alpha u, \dots)$ ифода номаълум $u = u(x)$ функциянинг $m-1$ дан юқори бўлган ҳосилаларини ўз ичига олмайди.

(1.18) тенгламага мос бўлган характеристик форма (1.7) га кўрсан

$$K(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = \sum_{|\alpha|=m} a_\alpha(x) \lambda^\alpha \quad (1.19)$$

шүришида ёзилади.

Агар Ω соҳанинг тайин нуқтасида $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \dots, \lambda_n$ ўзгарувчиларнинг шундай $\lambda_i = \lambda_i(\mu_1, \dots, \mu_n)$, $i=1, 2, \dots, n$ аффин алмаштиришини (аффин алмаштириш махсус бўлмаган $\lambda = A\mu + B$ ($\det A \neq 0$, $B \in E^n$) алмаштиришдан иборатдир) топиш мумкин бўлсаки, натижада (1.19) формадан ҳосил бўлган форма μ , ўзгарувчиларнинг фақат l тасини $0 < l < n$, ўз ичига олса, (1.18) тенглама парабolik ёки парабolik бузилади деб айтилади.

Парабolik бузилиш бўлмаганда, фақатгина $\lambda_1 = 0, \lambda_2 = 0, \dots, \lambda_n = 0$, бўлгандагина $K(\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n) = 0$ бўлса, (1.18) тенглама $x \in \Omega$ нуқтада эллиптик дейилади.

Агарда $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \dots, \lambda_n$ ўзгарувчилар орасидан биттасини, масалан $\lambda_n = \lambda$ ни ажратиб олиш мумкин бўлсаки (зарур бўлган ҳолда бу ўзгарувчиларни аффин алмаштиришдан сўнг), барча $\lambda' = (\lambda_1, \dots, \lambda_{n-1}) \in E^{n-1}$ нуқталар учун λ га нисбатан характеристик

$$K(\lambda_1, \dots, \lambda_{n-1}, \lambda) = 0 \quad (1.20)$$

тенгламининг барча илдизлари ҳақиқий бўлса, (1.18) тенглама $x \in \Omega$ нуктада гиперболик дейилади.

Агарда λ илдизларининг бир қисми ҳақиқий, қолганлари комплекс бўлса, (1.18) тенглама $x \in \Omega$ нуктада қўшма типдаги тенглама дейилади.

Бу таърифга кўра $\alpha \geq 3$ бўлгандагина (1.18) тенглама қўшма тип бўлиши мумкин.

1-Мисол. $u_{xy} + 3u_x + 6u_y - 4u = 0$ тенгламининг типини аниқланг.

Ечиш. (1.19)га асосан берилган тенгламага мос квадратик форма $K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^2 \lambda_2$ бўлиб, $\lambda_1 = \lambda$ деб олсак, (1.20) га асосан $\lambda^2 \lambda_2 = 0$ тенгламага эга бўламиз. Бу тенглама $\forall \lambda_2 \in R$ да ҳақиқий илдизга эга ($\lambda_2 \neq 0$ да $\lambda = 0$; $\lambda_2 = 0$ да λ ихтиёрий ҳақиқий сон). Таърифга асосан берилган тенглама гиперболик типга тегишли эканлиги келиб чиқади.

2-мисол. $u_{xxx} + u_{xy} + 5u_x = 0$ тенгламининг типини аниқланг.

Ечиш. (1.19) га асосан берилган тенгламага мос квадратик форма $K(\lambda_1, \lambda_2) = u\lambda_1^3 + \lambda_1 \lambda_2^2$ бўлиб, $\lambda_1 = \lambda$ деб олсак, (1.20) га асосан $\lambda(u\lambda^2 + \lambda_2^2) = 0$ тенгламага эга бўламиз. Бу тенглама $u \leq 0$ да ҳақиқий илдизларга, $u > 0$ да эса ҳам ҳақиқий ва ҳам комплекс илдизларга эга. Демак берилган тенглама $u \leq 0$ да гиперболик, $u > 0$ да қўшма типга тегишлидир.

(1.1) тенгламада қатнашаётган F функция N ўлчовли $F = (F_1, \dots, F_N)$ вектордан иборат бўлсин. Бу векторнинг F_1, \dots, F_N компоненталари Ω соҳа x нукталарнинг ҳамда $p_\alpha^j = u_j$, $p_\alpha^j = D^\alpha u_j$, $j = 1, \dots, M$, $|\alpha| = m$ ҳақиқий ўзгарувчиларнинг берилган ҳақиқий функциялари бўлсин.

Ушбу

$$F_i(x, \dots, D^\alpha u_j, \dots) = 0, \quad i = 1, \dots, N, \quad j = 1, \dots, M \quad (1.21)$$

кўринишдаги тенглик, номаълум u_1, \dots, u_M функцияларга нисбатан m - тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар системаси дейилади.

Агар $N = M$ бўлса, у ҳолда (1.21) система аниқ система дейилади.

Ушбу

$$a_{\alpha} = \left\| \frac{\partial F_i}{\partial p_{\alpha}^j} \right\|, \quad i, j = 1, \dots, N, \quad \sum_{k=1}^n \alpha_k = m$$

квадратик матрица ёрдамида хақиқий скаляр $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3, \dots, \lambda_n$ параметрларга нисбатан $N \cdot m$ тартибли формани қуйидагича шиклаймиз:

$$K(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = \det \sum_{|\alpha|=m} a_{\alpha} \lambda^{\alpha} = \det \sum_{|\alpha|=m} a_{\alpha_1 \dots \alpha_n} \lambda_1^{\alpha_1} \dots \lambda_n^{\alpha_n} \quad (1.22)$$

(1.22) форма (1.21) системанинг **характеристик детерминанти** дейилади.

(1.22) форманинг характерига қараб, худди (1.18) тенгламага ўқиниб, (1.21) система ҳам типларга ажратилади.

Айрим ҳолларда (1.21) тенгламалар системасини битта матрица тенглама кўринишда ёзиш мумкин:

$$\sum_{|\alpha| \leq m} a_{\alpha} D^{\alpha} u = f, \quad (1.23)$$

бу ерда D^{α} — дифференциал оператор, $u = (u_1(x), \dots, u_N(x))$ вектор-функция матрица устуннинг ҳар бир компонентасига таъсир қилади, a_{α} — коэффициентлар N — тартибли матрицадан тўрағат бўлиб, булар ҳамда (1.23) системанинг ўнг томони $f = (f_1, \dots, f_N)$ номаълум u_1, \dots, u_N функцияларга ва уларнинг тартиби $m-1$ дан катта бўлмаган ҳосилаларига боғлиқ бўлиши мумкин.

Агар $m=1$ бўлса, у ҳолда (1.23) системадан биринчи тартибли **хўбусий ҳосилали дифференциал тенгламалар системаси**

$$\sum_{j=1}^n a_j D_j u + bu = f \quad (1.24)$$

кўриб чиқади, бу ерда $b - N$ — тартибли квадратик матрица.

(1.24) тенгламага мос бўлган N — тартибли **характеристик форма** ушбу

$$K(\lambda_1, \dots, \lambda_n) = \det \sum_{j=1}^n a_j(x) \lambda_j \quad (1.25)$$

кўринишда ёзилади.

3-Мисол. $\frac{\partial u_1}{\partial x_1} = \frac{\partial u_2}{\partial x_2}$, $\frac{\partial u_1}{\partial x_2} = -\frac{\partial u_2}{\partial x_1}$ Коши - Риман

системасининг типини аниқланг.

Ечиш. Берилган системани (1.24) формула билан солиштирсак куйидаги эга бўламиз:

$$n = N = 2, \quad b = 0, \quad f = 0, \quad a_1 = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{vmatrix}, \quad a_2 = \begin{vmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{vmatrix},$$

$$D_1 = \frac{\partial}{\partial x_1}, \quad D_2 = \frac{\partial}{\partial x_2} \quad \begin{vmatrix} D_1 u_1 - D_2 u_2 \\ D_2 u_1 + D_1 u_2 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 0 \\ 0 \end{vmatrix}.$$

(1.25) га асосан берилган системага мос характеристик форма

$$K(\lambda_1, \lambda_2) = \det(a_1 \lambda_1 + a_2 \lambda_2) = \det \begin{vmatrix} \lambda_1 & -\lambda_2 \\ \lambda_2 & \lambda_1 \end{vmatrix} = \lambda_1^2 + \lambda_2^2$$

кўринишда эга бўлади. Демак, берилган Коши-Риман системаси эллиптик типдаги система экан.

4-Мисол. $\begin{cases} 2u_x - 3u_y + 3v_y + u = 0, \\ -u_x + u_y + v_x + xy = 0 \end{cases}$ системанинг типини аниқланг.

Ечиш. Берилган системани (1.24) формула билан солиштирсак куйидаги эга бўламиз:

$$n = N = 2, \quad b = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{vmatrix}, \quad f = \begin{pmatrix} 0 \\ xy \end{pmatrix},$$

$$a_1 = \begin{vmatrix} 2 & 0 \\ -1 & 1 \end{vmatrix}, \quad a_2 = \begin{vmatrix} -3 & 3 \\ 1 & 0 \end{vmatrix}, \quad D_1 = \frac{\partial}{\partial x}, \quad D_2 = \frac{\partial}{\partial y},$$

$$\begin{vmatrix} 2 & 0 \\ -1 & 1 \end{vmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} + \begin{vmatrix} -3 & 3 \\ 1 & 0 \end{vmatrix} \frac{\partial}{\partial y} \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} + \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{vmatrix} \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ xy \end{pmatrix},$$

$$= \begin{vmatrix} 2D_1 u - 3D_2 u + 3D_2 v + u \\ -D_1 u + D_1 v + D_2 u \end{vmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ xy \end{pmatrix}.$$

(1.25)га асосан берилган системага мос характеристик форма

$$K(\lambda_1, \lambda_2) = \det(a_1 \lambda_1 + a_2 \lambda_2) = \det \begin{vmatrix} 2\lambda_1 - 3\lambda_2 & 3\lambda_2 \\ \lambda_2 - \lambda_1 & \lambda_1 \end{vmatrix} = 2\lambda_1^2 - 3\lambda_2^2$$

кўринишда эга бўлади. Демак, берилган система гипербولىк типдаги система экан.

Бу ерда ҳам (1.1) квазичизикли тенгламада a_α функциялар ва $u, \dots, D^\beta u, \dots$ ($1 \leq \beta \leq m-1$) ларга боғлиқ

Бундан, тенглама конкрет $u(x)$ ечимга нисбатан типларга ажратилади.

5-Мисол.

$$u_{xxx} + u_x \cdot u_{xy} + u_y \cdot u_{xy} + u \cdot u_{yy} + u_{xx} + u_{yy} + xu_x - uu_y = 0$$

Тенгламанинг типини $u = xu$ ечимига нисбатан аниқланг.

Чизи. (1.19) га асосан берилган тенгламага мос квадратик форма $K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^3 + u_x \lambda_1^2 \lambda_2 + u_y \lambda_1 \lambda_2^2 + u \lambda_2^3$ кўринишда эга бўлади. Бундан ва $u = xu$ дан куйидагини $K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^3 + u \lambda_1^2 \lambda_2 + x \lambda_1 \lambda_2^2 + xu \lambda_2^3$ ҳосил қиламиз.

(1.20)га асосан $\lambda_1 = \lambda$ деб куйидаги $(\lambda^2 + x \lambda_2^2) \times (\lambda + u \lambda_2) = 0$ тенгламага эга бўламиз. Бу тенглама $x \leq 0$ да ҳақиқий илдизларга, $x > 0$ да эса ҳам ҳақиқий ва ҳам комплекс илдизларга эга. Демак берилган тенглама $x \leq 0$ да гиперболик, $x > 0$ да қўшма типга тегишлидир.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Куйидаги тенгламалар типини аниқланг.

69. $u_{xxx} + 2u_{xx} + 3u_x + u_y + u = 0.$
70. $u_{xy} + 3u_y = 0.$
71. $u_{xxx} - 3u_{xy} + 3u_{xy} - u_{yy} + u_{yy} + u_x = 0.$
72. $u_{xy} + u_{xy} = 0.$
73. $yu_{xxx} + u_{xy} = 0.$
74. $3y^2 u_{xxx} + 3y^2 u_{xy} + u_{xy} + u_{yy} + u = 0.$
75. $u_{yyyy} + u = 0.$
76. $u_{xxx} + 3u_{xy} - 6u_{xy} + 10u_{yyy} = 0.$
77. $3u_{xxx} + 13u_{xy} + 18u_{xy} + 8u_{xy} = 0.$
78. $4u_{xxx} + 4u_{xy} + 5u_{xy} + 4u_{xy} + u_{yyy} + 125u = 0.$
79. $u_{xxx} - xu_{xy} = 0.$
80. $u_{xxx} + 2yu_{xy} + u_{yyy} = 0.$
81. $\text{sign}y|y|^m u_{xxx} + u_{xy} = 0, \quad m = \text{const} > 0.$

II. Қуйидаги тенгламалар типини унинг берилган ечиминисбатан аниқланг.

$$82. u_{xxx} + u_x \cdot u_{xxy} + u_y \cdot u_{xyy} + u \cdot u_{yyy} + u_{xx} + u_{yy} = 0, u = xy.$$

$$83. u_{xxx} + u \cdot u_{xxy} - u_x^2 \cdot u_{xyy} - u \cdot u_x^2 \cdot u_{yyy} = 0, u = x^2 + y^2.$$

$$84. u_{xxx} - 3u \cdot u_{xxy} + 3u_{yy}^2 \cdot u_{xyy} - u^3 \cdot u_{yyy} - u_y (u_{yy})^3 = 0, u = \sin y.$$

$$85. u^4 u_{xxx} + 4u^3 u_{xxy} + 6u^2 y^2 u_{xyy} + 4u y^3 u_{xyy} + y^4 u_{yyy} + u_{xx} + u_y = 0, u = x.$$

$$86. u_{yy} \cdot u_{xxx} - 4u_{xxy} + 2u_{yyy} - u_{xxy} + 3u_{yyy} = 0, u = y^2.$$

$$87. (u_x)^2 \cdot u_{xxx} - 2u \cdot u_{xxy} + \left[(u_y)^2 - (u_x)^2 \right] \cdot u_{xyy} + 2u \cdot u_{yyy} - (u_y)^2 \cdot u_{yyy} = 0, u = xy.$$

III. Қуйидаги тенгламалар системасини типини аниқланг.

$$88. \begin{cases} 2u_x + 3u_y + 3v_y - 6u = 0, \\ u_x + u_y + v_x + x^2 u = 0. \end{cases} \quad 89. \begin{cases} 2u_x + 3u_y + 3v_y - 2u = 0, \\ u_x + v_x - u + xy^2 = 0. \end{cases}$$

$$90. \begin{cases} 2u_x + 3u_y - 4v_x + 8v_y - u = 0, \\ 3u_x + 6u_y - 2v_x + 3v_y + 2u = 0. \end{cases} \quad 91. \begin{cases} 2u_x + 12u_y + v_x - 2u = 0, \\ 4u_y + v_x + v_y + xy = 0. \end{cases}$$

$$92. \begin{cases} 2u_x + 7u_y + v_x + u = 0, \\ 3u_x + 31u_y + 3v_x + v_y - e^y \sin x = 0. \end{cases}$$

$$93. \begin{cases} 5u_x + 22,5v_x + 2u_y + v_y - 6u = 0, \\ 5v_x + 2u_y + 5v_y - 2xu = 0. \end{cases}$$

$$94. \begin{cases} 3u_x + 3v_x + 3u_y + 4v_y = 0, \\ 2u_x + 3v_x - v_y - 3u = 0. \end{cases}$$

$$95. \begin{cases} 2u_x - 3u_y + v_y + xu + e^y \cos x = 0, \\ 3v_x + 2v_y - u_x + 3u = 0. \end{cases}$$

$$96. \begin{cases} 2u_x + 3u_y - v_y + yu + e^x \cos y = 0, \\ 3v_x + 2v_y - u_x - xu + e^y \sin x = 0. \end{cases}$$

$$97. \begin{cases} u_x - 2u_y - 3v_x + v_y + x^2 u - f(x, y) = 0, \\ u_x + u_y + 2v_x - v_y - 3u + g(x, y) = 0. \end{cases}$$

$$98. \begin{cases} -2u_x + u_y - 3v_y + v_x + f(x, y, u) = 0, \\ u_x + u_y + 2v_y - v_x + g(x, y, v) = 0. \end{cases}$$

$$\begin{cases} u_x - u_y + 2v_x + 3v_y + f(x, y, u, v) = 0, \\ 2u_x + u_y - 3v_x - v_y + g(x, y, u, v) = 0. \end{cases}$$

IV. k параметрнинг кийматларига мос равишда қуйидаги тенгламалар системасини типини аниқланг.

$$100. \begin{cases} u_x - kv_y + u = 0, \\ u_y + v_x + xy = 0. \end{cases} \quad 101. \begin{cases} u_y - kv_x + v_y = 0, \\ u_x + kv_y - u = 0. \end{cases}$$

$$102. \begin{cases} u_y - kv_x + kv_y = 0, \\ u_x + v_y + u + v = 0. \end{cases} \quad 103. \begin{cases} u_x - v_y + v = 0, \\ u_y + kv_x - u = 0. \end{cases}$$

4-8. Иккинчи тартибли икки ўзгарувчи хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларни каноник кўринишга келтириш

Ушбу

$$a_{11}u_{xx} + 2a_{12}u_{xy} + a_{22}u_{yy} + F(x, y, u, u_x, u_y) = 0 \quad (1.26)$$

кўринишдаги иккинчи тартибли икки ўзгарувчи хусусий ҳосилали дифференциал тенгламани қараймиз. Бунда a_{11} , a_{12} , a_{22} коэффициентлар x , y нинг функциялари. Бу ерда хусусий ҳолда F функция u , u_x , u_y ларга нисбатан чизикли бўлиши ҳам мумкин.

$$a_{11}(dy)^2 - 2a_{12}dx dy + a_{22}(dx)^2 = 0 \quad (1.27)$$

оддий дифференциал тенглама (1.26) тенгламанинг **характеристик тенгламаси** дейилади.

Характеристик тенгламанинг умумий ечимлари (1.26) тенгламанинг **характеристикалари** дейилади.

(1.27) характеристик тенглама $a_{11} \neq 0$ бўлганда қуйидаги иккита оддий тартибли оддий дифференциал тенгламаларга ажрайди:

$$\frac{dy}{dx} = \frac{a_{12}}{a_{11}} + \frac{\sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}, \quad (1.28)$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{a_{12}}{a_{11}} - \frac{\sqrt{a_{12}^2 - a_{11}a_{22}}}{a_{11}}. \quad (1.29)$$

Бу тенгламалардаги радикал остидаги $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22}$ ифоданинг нуоласига қараб, (1.26) тенглама типларга ажралади:

1) Агар M нуктада $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} > 0$ бўлса, (1.26) тенглама M нуктада гиперболик типдаги тенглама дейилади.

2) Агар M нуктада $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = 0$ бўлса, (1.26) тенглама M нуктада параболик типдаги тенглама дейилади.

3) Агар M нуктада $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22} < 0$ бўлса, (1.26) тенглама M нуктада эллиптик типдаги тенглама дейилади.

Агар тенглама қаралаётган соҳанинг барча нукталарида $\Delta > 0$ ёки $\Delta = 0$ ёки $\Delta < 0$ бўлса, (1.26) тенглама шу соҳада мос равишда **гиперболик**, **параболик** ва **эллиптик** типга тегишли дейилади.

Агар тенглама қаралаётган соҳанинг турли қисмларида $\Delta = a_{12}^2 - a_{11}a_{22}$ ифоданинг ишораси турлича бўлса, (1.26) тенглама бу соҳада **аралаш типдаги тенглама** дейилади.

1. $\Delta > 0$ бўлсин. (1.26) гиперболик типдаги тенглама бўлиб, (1.27) характеристик тенгламанинг умумий ечимлари ҳақиқий ва ҳар хил $\varphi(x, y) = C_1$, $\psi(x, y) = C_2$ бўлади. Агар (1.26) тенгламада эркин ўзгарувчиларни $\xi = \varphi(x, y)$, $\eta = \psi(x, y)$ тенгликлар орқали алмаштирсак, тенглама

$$V_{\xi\eta} = Q_1(\xi, \eta, V, V_\xi, V_\eta) \quad (1.30)$$

кўринишга келади, бу ерда $V(\xi, \eta) = u(x, y)$ тенглама гиперболик типдаги тенгламаларнинг каноник кўриниши дейилади. (1.30) тенгламада ξ , η ўзгарувчилардан янги α , β ўзгарувчиларга $\xi = \alpha + \beta$, $\eta = \alpha - \beta$ тенгликлар ёрдамида ўтсак, тенглама

$$W_{\alpha\alpha} - W_{\beta\beta} = Q_2(\alpha, \beta, W, W_\alpha, W_\beta) \quad (1.31)$$

кўринишга келади. (1.31) тенглама гиперболик типдаги тенгламанинг иккинчи каноник кўриниши дейилади.

1-Мисол. $7u_{xx} + 6u_{xy} - u_{yy} + u_x + 3u = 0$. тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

Ечиш. $a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = 3^2 - 7(-1) = 16 > 0$ бўлгани учун, берилган тенглама гиперболик типга тегишли.

(1.27)га кўра берилган тенгламага мос характеристик тенглама

$$7dy^2 - 6dxdy - dx^2 = 0 \quad \text{ёки} \quad (7dy + dx)(dy - dx) = 0,$$

$$7dy + dx = 0, \quad dy - dx = 0$$

бўлади. Бундан эса берилган тенгламанинг характеристикаларини топамиз:

$$7y + x = c_1, \quad y - x = c_2.$$

Янги ξ ва η ўзгарувчиларни $\xi = 7y + x$, $\eta = y - x$ киритиб, тенгламада катнашаётган ҳосилаларни ҳисоблаймиз:

$$u_x = v_\xi \xi_x + v_\eta \eta_x = v_\xi - v_\eta, \quad u_{xx} = v_{\xi\xi} - 2v_{\xi\eta} + v_{\eta\eta},$$

$$u_{xy} = 7v_{\xi\xi} - 6v_{\xi\eta} - v_{\eta\eta}, \quad u_y = u_\xi \xi_y + u_\eta \eta_y = 7u_\xi + u_\eta,$$

$$u_{yy} = 49v_{\xi\xi} + 14v_{\xi\eta} + v_{\eta\eta}.$$

Сўнг буларни тенгламага қўйиб,

$$v_{\xi\eta} - \frac{1}{64}(v_\xi - v_\eta + 3v) = 0, \quad v(\xi, \eta) = u(x, y)$$

каноник тенгламани оламиз.

2. $\Delta = 0$ бўлсин. (1.26) параболик типдаги тенглама бўлиб, (1.27) характеристик тенглама битта $\psi(x, y) = C$ ҳақиқий умумий счимга эга бўлади. Янги эркин ўзгарувчиларни $\xi = \psi(x, y)$, $\eta = \eta(x, y)$ (бу ерда $\eta(x, y)$ сифатида $\psi(x, y)$ функцияга чизикли боғлиқ бўлмаган ихтиёрий функцияни олиш мумкин) деб олсак, (1.26) тенглама

$$V_{\eta\eta} = Q_3(\xi, \eta, V, V_\xi, V_\eta) \quad (1.32)$$

кўринишга келади. (1.32) – параболик типдаги тенгламаларнинг каноник кўриниши дейилади.

2-Мисол. $u_{xx} - 4u_{xy} + 4u_{yy} + 3u_x - u_y = 0$ тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

Ҳал. $a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = (-2)^2 - 1 \cdot 4 = 0$ бўлгани учун, берилган тенглама параболик типга тегишли. (1.27)га кўра унинг характеристик тенгламаси $dy^2 + 4dx dy + 4dx^2 = 0$ ёки $dy + 2dx = 0$ кўринишда бўлади. Уни интеграллаб, $y + 2x = c$ характеристикани оламиз.

Ушбу

$$\xi = y + 2x, \quad \eta = y$$

формула бўйича янги ўзгарувчиларни танлаб,

$$u_x = 2v_\xi, \quad u_y = v_\xi + v_\eta, \quad u_{xx} = 4v_{\xi\xi},$$

$$u_{xy} = 2v_{\xi\xi} + 2v_{\xi\eta}, \quad u_{yy} = v_{\xi\xi} + 2v_{\xi\eta} + v_{\eta\eta}$$

хусусий ҳосилалар қийматларини берилган тенгламага қўямиз:

Натижада $v_{\eta\eta} + \frac{5v_{\xi} - v_{\eta}}{4} = 0$ параболик типдаги тенгламанив каноник кўринишини оламиз, бу ерда $v(\xi, \eta) = u(x, y)$.

3. $\Delta < 0$ бўлсин. (1.26) эллиптик типдаги тенглама бўлиб (1.27) характеристик тенглама иккита қўшма комплекс $\psi(x, y) = C_1$, $\bar{\psi}(x, y) = C_2$ ечимларга эга бўлади. Янги эркин ўзгарувчиларни $\xi = \operatorname{Re}\psi(x, y)$, $\eta = \operatorname{Im}\psi(x, y)$ деб олсак, (1.26) тенглама

$$V_{\xi\xi} + V_{\eta\eta} = Q_4(\xi, \eta, V, V_{\xi}, V_{\eta}) \quad (1.33)$$

кўринишга келади. (1.33) - эллиптик типдаги тенгламаларнинг каноник кўриниши дейилади.

3-Мисол. $u_{xx} + 2u_{xy} + 10u_{yy} + u + 3xy = 0$ тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

Ечиш. $a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = 1^2 - 1 \cdot 10 = -9 < 0$ бўлгани учун, берилган тенглама эллиптик типга тегишли.

(1.27)га кўра унинг характеристик тенгламаси

$$dy^2 - 2dx dy + 10dx^2 = 0 \quad \text{ёки} \quad dy = (1 \pm 3i) dx$$

кўринишда бўлади. Бундан $y - x + 3xi = c_1$, $y - x - 3xi = c_2$ иккит қўшма комплекс характеристикаларга эга бўламиз.

Тенгламада

$$\xi = y - x, \quad \eta = 3x$$

янги ўзгарувчиларни киритамиз. У ҳолда $u(x, y) = v(\xi, \eta)$ ни ҳисоб олиб

$$u_x = v_{\xi}\xi_x + v_{\eta}\eta_x = -v_{\xi} + 3v_{\eta}, \quad u_{xx} = v_{\xi\xi} - 6v_{\xi\eta} - 9v_{\eta\eta},$$

$$u_y = v_{\xi}\xi_y + v_{\eta}\eta_y = v_{\xi}, \quad u_{xy} = -v_{\xi\xi} + 3v_{\xi\eta}, \quad u_{yy} = u_{\xi\xi}$$

эга бўламиз. Буларни тенгламага қўйиб,

$$v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + \frac{1}{9}v + \left(\xi + \frac{1}{3}\eta\right)\eta = 0$$

каноник тенгламани оламиз.

Агар (1.26) тенгламадаги F функция чизиқли бўлиб тенгламанинг коэффициентлари ўзгармас сонлар бўлса, тенгламанинг каноник кўриниши қуйидагича бўлади:

$$V_{\xi\xi} + V_{\eta\eta} + b_1V_{\xi} + b_2V_{\eta} + cV + f = 0 \quad (\text{эллиптик тип}), \quad (1.34)$$

$$\left. \begin{aligned} V_{\xi\eta} + b_1V_{\xi} + b_2V_{\eta} + cV + f = 0 \\ \text{ёки} \\ V_{\xi\xi} - V_{\eta\eta} + b_1V_{\xi} + b_2V_{\eta} + cV + f = 0 \end{aligned} \right\} \quad (\text{гиперболик тип}), \quad (1.35)$$

$$\left. \begin{aligned} V_{\xi\xi} + b_1V_{\xi} + b_2V_{\eta} + cV + f = 0 \\ \text{ёки} \\ V_{\eta\eta} + b_1V_{\xi} + b_2V_{\eta} + cV + f = 0 \end{aligned} \right\} \quad (\text{параболик тип}), \quad (1.36)$$

бу ерда b_1, b_2, c — ўзгармас сонлар, f — (ξ, η) нинг функцияси.

(1.34), (1.35), (1.36) каноник кўринишдаги тенгламаларни

$$V(\xi, \eta) = e^{\lambda\xi + \mu\eta} W(\xi, \eta) \quad (1.37)$$

тегилик ёрдамида, λ ва μ коэффициентларни танлаш хисобига миёнада соддалаштириш мумкин.

4-Мисол. $u_{xx} + 4u_{xy} + 5u_{yy} - 2u_x - 2u_y + u = 0$ тенгламани каноник кўринишга келтиринг ва каноник тенгламани соддалаштиринг.

Ҳал. $a_{12}^2 - a_{11}a_{22} = 2^2 - 1 \cdot 5 = -1 < 0$ бўлгани учун, берилган тенглама эллиптик типга тегишли.

(1.27)га кўра унинг характеристик тенграмаси

$$dy^2 - 4dx dy + 5dx^2 = 0 \quad \text{ёки} \quad dy = (2 \pm i) dx$$

кўринишда бўлади. Бундан

$$2x - y + xi = c_1, \quad 2x - y - xi = c_2$$

иккита қўшма комплекс характеристикаларга эга бўламиз.

Тенгламада

$$\xi = 2x - y, \quad \eta = x$$

ниги ўзгарувчиларни киритамиз. У ҳолда $u(x, y) = V(\xi, \eta)$ ни хисобга олиб

$$u_x = V_{\xi}\xi_x + V_{\eta}\eta_x = 2V_{\xi} + V_{\eta}, \quad u_{xx} = 4V_{\xi\xi} + 4V_{\xi\eta} + V_{\eta\eta},$$

$$u_y = V_{\xi}\xi_y + V_{\eta}\eta_y = -V_{\xi}, \quad u_{xy} = -2V_{\xi\xi} - V_{\xi\eta}, \quad u_{yy} = -V_{\xi\xi}$$

ни бўламиз. Буларни тенгламага қўйиб,

$$V_{\xi\xi} + V_{\eta\eta} - 2V_{\xi} - 2V_{\eta} + V = 0 \quad (1.38)$$

каноник тенгламани оламиз.

(1.37)га кўра (1.38) тенгламага $V(\xi, \eta) = e^{\xi + \eta} W(\xi, \eta)$

алмаштиришни бажариб қуйидаги

$$W_{\xi\xi} + W_{\eta\eta} - W = 0$$

каноник тенгламани оламир.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Қуйидаги тенгламаларнинг типини аниқланг.

104. $3u_{xx} - u_{yy} + 4u_x - u_y + 1 = 0$.

105. $5u_{xx} + 16u_{xy} + 16u_{yy} + 64u = 0$.

106. $u_{xx} - 6u_{xy} + 9u_{yy} + 2u_y = 0$.

107. $y^{2m+1}u_{xx} + u_{yy} - u = 0$, m – бутун манфий бўлмаган сон.

108. $xu_{xx} + uu_{yy} - u = 0$.

109. $xuu_{xx} + u_{yy} = 0$.

110. $xu_{xx} + uu_{yy} + \alpha u_x + \beta u_y = 0$, α, β – ҳақиқий сонлар.

111. $\text{sign } y u_{xx} + \text{sign } x u_{yy} + \alpha u_x + \beta u_y + \gamma u = 0$.

112. $\text{sign } y |y|^m u_{xx} + \text{sign } x |x|^m u_{yy} + \alpha u_x + \beta u_y + \gamma u = 0$, $m = \text{const} > 0$.

113. $\text{sign } y |y|^m u_{xx} + \text{sign } x |x|^n u_{yy} = 0$, $m, n = \text{const} > 0$.

114. $\text{sign } y |y|^m u_{xx} + u_{yy} + \frac{\alpha}{|y|^{1-\frac{m}{2}}} u_x + \frac{\beta}{y} u_y + \gamma u = 0$, $m = \text{const} > 0$.

II. Қуйидаги тенгламаларни типи ўзгармайдиган каноник кўринишга келтиринг.

115. $u_{xx} + u_{xy} - 2u_{yy} - 3u_x - 15u_y + 27x = 0$.

116. $u_{xx} - 2u_{xy} + u_{yy} + 9u_x + 9u_y - 9u = 0$.

117. $u_{xx} + 2u_{xy} + 5u_{yy} - 32u = 0$.

118. $u_{xx} - (1 + y^2)^2 u_{yy} - 2y(1 + y^2) u_y = 0$.

119. $xy^2 u_{xx} - 2x^2 y u_{xy} + x^3 u_{yy} - y^2 u_x = 0$.

120. $(1 + x^2)^2 u_{xx} + u_{yy} + 2x(1 + x^2) u_x = 0$.

121. $u_{xx} - 2xu_{xy} = 0$.

122. $xu_{xx} + 2xu_{xy} + (x - 1)u_{yy} = 0$.

- 1.23. $yu_{xx} + u_{yy} = 0$.
- 1.24. $xu_{xx} + yu_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0$.
- 1.25. $u_{xx} + xyu_{yy} = 0$.
- 1.26. $e^{2x}u_{xx} + 2e^{x+y}u_{xy} + e^{2y}u_{yy} - x \cdot u = 0$.
- 1.27. $(1+x^2)u_{xx} + (1+y^2)u_{yy} + xu_x + yu_y = 0$.
- 1.28. $y^2u_{xx} + 2xyu_{xy} + 2x^2u_{yy} + yu_y = 0$.
- 1.29. $u_{xx} + yu_{yy} + \alpha u_y = 0$.
- 1.30. $tg^2xu_{xx} - 2y t g x u_{xy} + y^2u_{yy} + tg^3xu_x = 0$.
- 1.31. $\sin^2xu_{xx} - 2y \sin xu_{xy} + y^2u_{yy} = 0$.
- 1.32. $u_{xx} - 2\sin xu_{xy} - \cos^2xu_{yy} - \cos xu_y = 0$.
- 1.33. $(-y)^m u_{xx} - u_{yy} = 0, y < 0, m = \text{const} > 0$.
- 1.34. $u_{xx} - (-y)^m u_{yy} + \alpha(-y)^{m-1}u_y = 0, y < 0, 0 < m < 1, \alpha = \text{const} > 0$.
- 1.35. $-(-y)^m u_{xx} + x^n u_{yy} = 0, x > 0, y < 0, m, n = \text{const} > 0$.
- 1.36. $u_{xx} + (-y)^m u_{yy} + \mu u = 0, y < 0, 0 < m < 1, \mu - \text{хакикий сон}$.
- 1.37. $-(-y)^m u_{xx} + u_{yy} + \frac{\alpha_0}{(-y)^{l-m}} u_x + \frac{\beta_0}{y} u_x + \gamma u = 0, m > 0, y < 0, \alpha_0, \beta_0 = \text{const}$.

III. Қуйидаги тенгламаларни каноник кўринишга келтиринг ва каноник тенгламаларни соддалаштиринг.

- 1.38. $2u_{xy} - 4u_{yy} + u_x - 2u_y + u + x = 0$.
- 1.39. $u_{xx} - 6u_{xy} + 9u_{yy} - u_x + 2u_y = 0$.
- 1.40. $2u_{xx} + 2u_{xy} + u_{yy} + 4u_x + 4u_y + u = 0$.
- 1.41. $3u_{xx} + u_{xy} + 3u_x + u_y - u + y = 0$.
- 1.42. $5u_{xx} + 16u_{xy} + 16u_{yy} + 24u_x + 32u_y + 64u = 0$.
- 1.43. $u_{xx} + 2u_{xy} + u_{yy} + 3u_x - 5u_y + 4u = 0$.
- 1.44. $u_{xx} - 2u_{xy} + u_{yy} - 3u_x + 12u_y + 27u = 0$.
- 1.45. $u_{xy} + u_{xx} - u_y - 10u + 4x = 0$.
- 1.46. $u_{xy} + 2u_{yy} - u_x + 4u_y + u = 0$.

IV. Қуйидаги масалалар ечилсин.

147. $u_{xy} - u_{yy} - u_x + u_y = 0$ тенглама берилган:

- а) тенгламани типини аниқланг.
- б) тенгламанинг барча характеристикаларини топинг.
- в) тенгламанинг каноник кўринишини топинг.

148. $2u_{xx} + u_{xy} = 1$ тенглама берилган:

- а) тенгламанинг типини аниқланг.
- б) тенгламанинг барча характеристикаларини топинг.
- в) тенгламанинг каноник кўринишини топинг.

149. $u_{xx} - 2\alpha u_{xy} - 3\alpha^2 u_{yy} + \alpha u_y + u_x = 0$ тенглама берилган, бу ерда α ҳақиқий параметр.

а) α параметрнинг қийматларига мос равишда тенгламани типини аниқланг.

б) тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

150. $u_{xx} + 4u_{xy} - \alpha u_{yy} = 0$ тенглама берилган, α ҳақиқий параметр.

α параметрнинг шундай қийматлари тўпламини топингки, бундай қийматларда берилган тенгламани а) $u_{tt} = u_{zz}$, б) $u_t = u_{zz}$, в) $u_{tt} + u_{zz} = 0$ тенгламага келтирувчи чизикли $(x, y) \rightarrow (t, z)$ алмаштириш мавжуд бўлсин.

151. 150-масаладаги саволларга $u_{xx} + 4u_{xy} - \alpha u_{yy} - \alpha u_x + \alpha^2 u_y = 0$ тенгламага нисбатан жавоб беринг.

152. α параметрнинг шундай қийматлари тўпламини топингки, $2u_{xx} - (\alpha + 1)u_{xy} + 2u_{yy} = 0$ тенглама

- а) гиперболоик типга; б) параболик типга;
- в) эллиптик типга тегишли бўлсин.

V. Қуйидаги тенгламаларни каноник кўринишга келтиринг ва каноник тенгламаларни соддалаштиринг.

153. $u_{xy} - u_{xz} - u_x + u_y + u = 0.$

154. $u_{xy} - u_{yz} + 2u_x - 3u_y + 4u_z - u = 0.$

155. $u_{xx} - 2u_{xy} - 2u_{xz} + u_x + u_y + 2u_z + u = 0.$

156. $u_{yy} - 2u_{xy} + u_{zz} + u_x + u_y + u_z + u = 0.$

157. $u_{xx} + u_{xy} + u_{zz} + u_x + u_y + u_z + u = 0.$

158. $u_{xx} - 2u_{xy} - u_{zz} + u_x + u_y + u_z + u = 0.$

$$159. 2u_{xx} + 2u_{xy} + u_{zz} + u_{yy} + 2u_x + u_y + u_z + 4u = 0.$$

$$160. 2u_{xx} - 2u_{xy} + u_{zz} + u_{yy} + 2u_x - u_y + u_z + u = 0.$$

$$161. 3u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} - 2u_{xy} + 2u_{xz} + 2u_x + 2u_y + 2u_z = 0.$$

$$162. u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} - 2u_{xy} + 2u_{xz} - 2u_{yz} + 2u_x - u_z + u = 0.$$

5-§. Хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимлари ҳақида тушунча. Умумий ечимни топишнинг характеристикалар усули

Оддий дифференциал тенгламалар курсидан маълумки, n -тартибли $F(x, y, u, \dots, u^{(n)}) = 0$ оддий дифференциал тенгламанинг ечими n та ихтиёрий ўзгармасга боғлиқдир, яъни $u = (x, c_1, \dots, c_n)$. Бу ўзгармасларни аниқлаш учун номаълум функция $u(x)$ қўшимча шартларни қаноатлантириши керак.

Хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламалар учун масала мураккаброкдир. Бу тенгламаларнинг умумий ечими оддий дифференциал тенгламанинг умумий ечимидан фаркли равишда берилган тенгламанинг тартибига тенг бўлган сондаги ихтиёрий функцияларга боғлиқ бўлади. Ихтиёрий функциялар аргументларининг сони ечим аргументлари сонидан битта кам бўлади. Бу фикрнинг тўғрлигига Коши-Ковалевская теоремасига асосан шунонч ҳосил қилиш мумкин.

Таъриф. (1.26) тенгламанинг коэффициентлари бирор Ω ҳоҳда узликсиз бўлсин. Агар Ω соҳада аниқланган $u(x, y)$ функция (1.26) тенгламада иштирок этувчи барча ҳосилалари билан узлуксиз бўлиб, уни айниятга айлантирса, у ҳолда $u(x, y)$ функция (1.26) тенгламанинг **регуляр (классик) ечими** дейилади. Бундай ечимлар тўпламига (1.26) тенгламанинг умумий ечими дейилади.

Буни содда мисолларда кўриб чиқамиз.

1-Мисол. Номаълум $u(x, y)$ функция учун $u_x = 0$ тенглама $u(x, y)$ нинг x га боғлиқ эмаслигини кўрсатади. Демак, берилган $u_x = 0$ тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = \varphi(y)$$

кўринишда бўлади, бу ерда $\varphi(y)$ – y нинг ихтиёрий функцияси.

2-Мисол. Ушбу $u_{xy} = 0$ ёки $(u_y)_x = 0$ тенгламани қарайми.

Уни x бўйича интеграллаб, $\frac{du}{dy} = \psi(y)$ тенгламани ҳосил қилами.

Бунда $\psi(y)$ – y нинг ихтиёрий функцияси. Охирги тенгламани бўйича интеграллаб,

$$u(x, y) = \int \psi(y) dy + \psi_1(x)$$

тенгликни ҳосил қиламиз. Бунда $\psi_1(x)$ – x нинг ихтиёрий функцияси. $\int \psi(y) dy = \psi_2(y)$ деб белгилаб,

$$u(x, y) = \psi_1(x) + \psi_2(y)$$

формулага эга бўламиз. Бу ерда $\psi_1(x)$ ихтиёрий функция бўлганлиги учун $\psi_2(y)$ ҳам y нинг ихтиёрий функцияси бўлади.

3-Мисол. Учинчи тартибли $u_{xyy} = 0$ тенгламанинг умумий ечими $u(x, y) = \varphi(y) + y\psi(x) + \psi_1(x)$ дан иборат бўлади.

Юқорида келтирилган мисоллар **1-тартибли** хусусий ҳосилаларни дифференциал тенгламаларнинг барча ечимларини формуласи, яъни умумий ечими битта ихтиёрий функцияга, m тартибли тенгламанинг умумий ечими m та ихтиёрий функцияга боғлиқ бўлиши керак, деган фикрга олиб келади.

Хусусий ҳосилаларни дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимини **характеристикалар усули** (ёки **Даламбер усули**) билан ҳам топиш мумкин. Тенгламани характеристикалар усули билан ечишда дастлабки тенглама характеристикалари ёрдамида каноник кўринишга келтирилади, сўнгра каноник тенглама интегралланиши қайтадан эски ўзгарувчиларга ўтилса, берилган тенгламанинг умумий ечими ҳосил бўлади.

4-Мисол. $2u_x = -3u_y$ тенгламанинг умумий ечимини топинг.

Ечиш. Берилган тенгламани

$$\xi = 3x - 2y, \quad \eta = 3x + 2y, \quad u(x, y) = v(\xi, \eta)$$

алмаштириш ёрдамида $12v_\eta = 0$ кўринишга келтириш мумкин. Бу

тенгламанинг умумий ечими $v(\xi, \eta) = \psi(\xi)$ бўлади. Дема

$2u_x = -3u_y$ тенгламанинг умумий ечими $u(x, y) = \psi(3x - 2y)$ дан

иборат.

Худди шунга ўхшаш, агар α , β ва γ ўзгармас сонлар бўлиб $\alpha\beta \neq 0$ бўлса,

$$\alpha \cdot u_x + \beta \cdot u_y + \gamma \cdot u = 0 \quad (1.39)$$

тенгламанинг умумий ечими қуйидаги кўринишда бўлади:

$$u(x, y) = \psi(\beta x - \alpha y) \exp \left\{ -\frac{\gamma}{2\alpha\beta} (\beta x + \alpha y) \right\}. \quad (1.40)$$

5-Мисол.

$$u_{xx} + 2\cos x u_{xy} - \sin^2 x u_{yy} + (\cos x - \sin x - 1)u_y + u_x = 0$$

тенгламанинг умумий ечимини топинг.

Чизи. Берилган тенгламани

$$\xi = x + y - \sin x, \quad \eta = y - x - \sin x, \quad u(x, y) = v(\xi, \eta)$$

айлантириш ёрдамида $v_{\xi\eta} = 0, 5v_{\eta}$ каноник кўринишга келтира-

миз. Унинг умумий ечимини топиш учун $v_{\eta} = w$ белгилаш

қиламиз. У ҳолда $w_{\xi} = \frac{1}{2}w$ тенглама ҳосил бўлади. Охириги

тегликни интеграллаб, w функцияни топамиз

$$w(\xi, \eta) = f(\eta)e^{0,5\xi},$$

бу ерда $f(\eta)$ –ихтиёрий функция. Бундан ва белгилашга кўра

$v_{\eta} = f(\eta)e^{\frac{1}{2}\xi}$ эга бўламиз. Бу ифодани интеграллаб

$$v(\xi, \eta) = f_1(\eta)e^{\frac{1}{2}\xi} + f_2(\xi)$$

ҳосил қиламиз, бу ерда $f_1(\eta)$, $f_2(\xi)$ –ихтиёрий икки марта
ушуксиз дифференциалланувчи функциялар.

Демак, бошланғич тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = f_1(y - x - \sin x)e^{\frac{1}{2}(x+y-\sin x)} + f_2(x + y - \sin x)$$

дан иборат.

6-Мисол. $u_{xy} + u u_y - u = 0$ тенгламанинг умумий ечимини

топинг.

Чизи. Берилган тенгламани u бўйинча дифференциаллаб

$$u_{xy} + u u_{yy} + u_y - u_y = 0 \quad \text{ёки} \quad u_{xy} + u u_{yy} = 0$$

ҳосил қиламиз. Бу тенгламани $u_y = v$ алмаштириш ёрдамида

$$v_{xy} + yv_y = 0 \quad (1.41)$$

кўринишга ёзиб оламиз.

Бундан ва $\frac{\partial}{\partial y}(v_x + yv) = v \equiv \frac{\partial u}{\partial y}$ ни ҳисобга олиб қуйидагига

эга бўламиз:

$$u = v_x + yv \quad (1.42)$$

Энди (1.41) тенгламани $v_y = w$ алмаштириш ёрдамида ечамиз:

$$w_x + yw = 0 \Rightarrow w(x, y) = \phi(y)e^{-xy} \Rightarrow v_y(x, y) = \phi(y)e^{-xy} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow w(x, y) = \int_{y_0}^y \phi(\eta)e^{-x\eta} d\eta + \varphi(x).$$

Бундан ва (1.42) асосан бошланғич тенгламанинг умумий счими

$$u(x, y) = y\varphi(x) + \varphi'(x) + \int_{y_0}^y (y - \eta)e^{-x\eta} \phi(\eta) d\eta$$

дан иборат бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

Қуйидаги тенгламаларнинг умумий ечимлари топилсин.

163. $u_{xx} = 1.$

164. $u_{yy} = 6y.$

165. $u_{xy} = 1.$

166. $2u_{xx} - 5u_{xy} + 3u_{yy} = 0.$

167. $2u_{xx} + 6u_{xy} + 4u_{yy} + u_x + u_y = 0$

168. $3u_{xx} - 10u_{xy} + 3u_{yy} - 2u_x + 4u_y + \frac{5}{15}u = 0.$

169. $u_{yy} - 2u_{xy} + 2u_x - u_y = 4e^x.$

170. $3u_{xx} - 5u_{xy} - 2u_{yy} + 3u_x + u_y = 2.$

171. $u_{xy} - 2u_x - 3u_y + 6u = 2e^{x+y}.$

172. $u_{xy} + au_x + bu_y + abu = ce^{x+y}.$

173. $u_{xx} - 2\sin xu_{xy} - \cos^2 xu_{yy} - \cos xu_y = 0.$

174. $\cos^2 xu_{yy} + 2\sin xu_{xy} - u_{xx} + (\cos x + 4)u_y + 4u = 0.$

175. $yu_{xx} + (x-y)u_{xy} - xu_{yy} = 0$.
176. $2u_{xx} + 3u_{xy} + u_{yy} + 7u_x + 4u_y + 3u = 0$.
177. $u_{xx} - (1+y^2)^2 u_{yy} - 2y(1+y^2)u_y = 0$.
178. $u_{xy} - \frac{1}{x-y}(u_x - u_y) = 1$ агар $y+x < 0$, $x > 2$ бўлса.
179. $u_{xy} - \frac{1}{x-y}(u_x - u_y) = 3(x+y)$ агар $y > x$, $x > 0$ бўлса.
180. $u_{xx} - u_{yy} + \frac{2}{x}u_x = 2$ агар $y > 1 + |x|$ бўлса.
181. $u_{xx} - u_{yy} - \frac{2}{y}u_y = 0$ агар $y \neq 0$ бўлса.
182. $u_{xx} - 2xu_{xy} = 0$ агар $x \neq 0$ бўлса.
183. $x^2u_{xx} - y^2u_{yy} + xu_x - yu_y = 0$ агар $\frac{1}{x} < y < x$, $x > 1$ бўлса.
184. $u_{xx} - 6u_{xy} + 8u_{yy} + u_x - 2u_y + 4e^{5x + \frac{3}{2}y} = 0$.
185. $e^{-2x}u_{xx} - e^{-2y}u_{yy} - e^{-2x}u_x + e^{-2y}u_y + 8e^y = 0$.
186. $chxu_{xy} + (shx + ychx)u_y - chxu = 0$.
187. $\frac{\partial}{\partial y}(u_x + u) + 2x^2y(u_x + u) = 0$.
188. $\frac{\partial}{\partial y}(u_x + u) + x(u_x + u) + x^2y = 0$.
189. $xu_{xx} - yu_{yy} + \frac{1}{2}(u_x - u_y) = 0$, $x > 0$, $y > 0$.
190. $x^2u_{xx} - y^2u_{yy} - 2yu_y = 0$.
191. $x^2u_{xx} - 2xyu_{xy} + y^2u_{yy} + xu_x + yu_y = 0$.

192. Қуйидаги биринчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларнинг умумий ечими кўрсатилган кўринишга эга эканлиги исботлансин.

а) $\frac{\partial u}{\partial x} + cu = 0, u = e^{-cx}\varphi(y)$. б) $\frac{\partial u}{\partial y} + cu = 0, u = e^{-cy}\varphi(x)$.

в) $a\frac{\partial u}{\partial x} + b\frac{\partial u}{\partial y} = 0, ab \neq 0, u = \varphi(bx - ay)$.

г) $a\frac{\partial u}{\partial x} + b\frac{\partial u}{\partial y} + cu = 0, abc \neq 0, u = e^{-\frac{c}{2ab}(ax+by)}\varphi(bx - ay)$.

д) $y\frac{\partial u}{\partial x} + x\frac{\partial u}{\partial y} = 0, |x| \neq |y|, u = \varphi(x^2 - y^2)$.

е) $x\frac{\partial u}{\partial x} + y\frac{\partial u}{\partial y} = 0, x \neq 0$, да $u = \varphi\left(\frac{y}{x}\right), y \neq 0$ да $u = \varphi\left(\frac{x}{y}\right)$.

193. Қуйидаги учинчи тартибли тенгламалар умумий счими топилсин:

а) $u_{xxx} = 12y$. б) $u_{xxy} = 6x^2$. в) $u_{xxy} + u_{xyy} = 0$.

г) $u_{xxy} - u_{xyy} = 0$. д) $u_{xxx} - u_{xyy} = 0$.

е) $\left(\frac{\partial}{\partial y} + c\right)\left(y^2u_{xx} + yu_{yy} + \frac{1}{2}u_y\right) = 0, y < 0$.

ф) $\left(a\frac{\partial}{\partial x} + b\frac{\partial}{\partial y} + c\right)(u_{xx} - u_{yy}) = 0, abc \neq 0$.

л) $\left(y\frac{\partial}{\partial x} + x\frac{\partial}{\partial y}\right)\left[u_{xx} - (1+y^2)u_{yy} - 2y(1+y^2)u_y\right] = 0, |x| \neq |y|$.

h) $\left(x\frac{\partial}{\partial x} + y\frac{\partial}{\partial y}\right)\left(u_{xx} - yu_{yy} - \frac{1}{2}u_y\right) = 0, y > 0$.

194. Қуйидаги тўртинчи тартибли тенгламалар умумий счими топилсин.

а) $u_{xyyy} = 60y^2$. б) $u_{xxyy} - 2cxi_{xyy} = 0$.

в) $u_{xxx} - u_{xyyy} = 0$. г) $\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - \frac{\partial^2}{\partial y^2}\right)^{(2)} u = 0$.

д) $u_{xxxx} - 2yu_{xxyy} + y^2u_{yyyy} - u_{xxy} + 3yu_{yyy} + \frac{3}{4}u_{yy} = 0$.

$$е) 3u_{xxxx} + 13u_{xxxу} + 18u_{xxуу} + 8u_{xyуу} = 0.$$

$$г) \left(\frac{\partial^2}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) = 0.$$

195. Гиперболик типдаги ушбу $a^2 u_{xx} + b^2 u_{yy} - c^2 u_{zz} = 0$ тенглама $u(x, y, z) = f(\alpha x + \beta y + \gamma z)$ кўринишдаги ечимга эга бўлиши учун α, β, γ ўзгармаслар қандай шартни бажаришини топинг, бу ерда $f \in C^2$ -ихтиёрий функция.

196. Гиперболик типдаги ушбу

$$u_{xxx} - (a + b + c)u_{xyy} + (ab + ac + bc)u_{xyy} - abc u_{yyy} = 0$$

тенглама $u(x, t) = f(t + \alpha x) + \varphi(t + bx) + \psi(t + cx)$ кўринишдаги ечимга эга эканлигини исботланг, бу ерда $f, \varphi, \psi \in C^3$ - ихтиёрий функциялар.

197. Гиперболик типдаги ушбу $u_{xxx} - 2u_{xyy} + u_{yyy} = 0$ тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = (x + y)\varphi(x - y) + (x - y)\psi(x + y) + \varphi_1(x - y) + \psi_1(x + y)$$

кўринишга эга эканлигини исботланг, бу ерда $\varphi, \varphi_1, \psi, \psi_1 \in C^4$ - ихтиёрий функциялар.

198. Агар $u(x, t)$ функция $u_{tt} - u_{xx} = 0$ тенгламанинг ечими бўлса, ҳолда

$$а) u\left(\frac{x}{x^2 - t^2}, \frac{y}{x^2 - t^2}\right), x \pm t \neq 0, \quad б) \frac{u_t}{u_x - u_t^2}, u_x^2 \neq u_t^2,$$

$$в) x u_x + t u_t, \quad г) u_x^2 + u_t^2, \quad д) u_x \cdot u_t \quad \text{функциялар}$$

ҳам шу тенгламанинг ечими бўлишини исботланг.

199. Агар $u(x, t) = u(x_1, x_2, \dots, x_n, t)$ функция $u_{tt} - \sum_{i=1}^n u_{x_i x_i} = 0$ тенгламанинг ечими бўлса, у ҳолда

$$а) v(x, t) = \frac{1}{(|x|^2 - t^2)^{\frac{n-2}{2}}} u\left(\frac{x}{|x|^2 - t^2}, \frac{t}{|x|^2 - t^2}\right), |x|^2 \neq t^2,$$

$$б) v(x, t) = \sum_{i=1}^n x_i u_{x_i} + t u_t$$

функциялар ҳам шу тенгламанинг ечими бўлишини исботланг, бу ерда $|x|^2 = \sum_{i=1}^n x_i^2$.

200. k ва m_i ($i = \overline{1, n+1}$) ўзгармаслар қандай шартларни

бажарганда $u_{tt} - \sum_{i=1}^n u_{x_i x_i} = 0$ тенглама

$$\text{а) } u(x, t) = \frac{1}{(|x|^2 - t^2)^k},$$

$$\text{б) } u(x, t) = \phi(m_1 x_1 + m_2 x_2 + \dots + m_n x_n + m_{n+1} t)$$

кўринишдаги ечимга эга бўлади.

201. Агар $u(x, t) = u(x_1, x_2, \dots, x_n, t)$ функция $u_{tt} - \sum_{i=1}^n u_{x_i x_i} = 0$ тенгламанинг ечими бўлса, у ҳолда

$$v(x, t) = u\left(\frac{x_1}{\sqrt{|a_1|}}, \frac{x_2}{\sqrt{|a_2|}}, \dots, \frac{x_n}{\sqrt{|a_n|}}, \frac{t}{\sqrt{|a_0|}}\right)$$

функция $a_0 u_{tt} - \sum_{i=1}^n a_i u_{x_i x_i} = 0$ тенгламанинг ечими бўлишини исботланг.

И Б О Б

ГИПЕРБОЛИК ТИПДАГИ ТЕНГЛАМАЛАР

1- §. Тўлқин тенгламаси учун Коши масаласи

Тўлқин тенгламаси учун классик Коши масаласи деб $C^2(t > 0) \cap C^1(t \geq 0)$ синфга тегишли ва $t > 0$ да

$$u_{tt} = a^2(u_{x_1x_1} + u_{x_2x_2} + \dots + u_{x_nx_n}) + f(x, t) \quad (2.1)$$

тенгламани, $t = 0$ да эса

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad u_t|_{t=0} = \psi(x) \quad (2.2)$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи $u(x, t)$ функцияни топишга айтилади, бу ерда $f(x, t)$, $\varphi(x)$, $\psi(x)$ - берилган функциялар.

1. Агар $n = 1$ да $f \in C^1(t \geq 0)$, $\varphi \in C^2(\mathbb{R}^1)$, $\psi \in C^1(\mathbb{R}^1)$ шартлар бажарилса, у холда (2.1) - (2.2) Коши масаласининг ечими мавжуд ва ягона бўлиб, у

$$u(x, t) = \frac{1}{2}[\varphi(x + at) + \varphi(x - at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi d\tau \quad (2.3)$$

Даламбер формуласи орқали ифодаланилади[7].

1-Мисол. $u_{tt} = u_{xx} + 6$ тенглама учун қўйилган қуйидаги

$$u(x, t)|_{t=0} = x^2, \quad u_t(x, t)|_{t=0} = 4x \quad (2.4)$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. (2.3) Даламбер формуласига кўра, берилган тенглама ва (2.4) шартдан фойдаланиб қуйидагини

$$u(x, t) = \frac{1}{2}[(x+t)^2 + (x-t)^2] + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} 4\xi d\xi + \frac{1}{2} \int_0^t \int_{x-(t-\tau)}^{x+(t-\tau)} 6d\xi d\tau = x^2 + t^2 + 2 \cdot \frac{(x+t)^2 - (x-t)^2}{2} +$$

$$+ 3 \int_0^t (x+t-\tau-x+t-\tau) d\tau = x^2 + t^2 + 4xt +$$

$$+ 3(2t\tau - \tau^2) \Big|_{\tau=0}^{\tau=t} = x^2 + t^2 + 4xt + 3t^2 = (x+2t)^2.$$

ҳосил қиламиз. Демак, $u_{tt} = u_{xx} + 6$ тенглама учун қўйилган (2.4)

Коши масаласининг ечими $u(x,t) = (x+2t)^2$ дан иборатдир.

Агар хусусий ҳосилалари дифференциал тенглама

$$a_{11}(x,y)u_{xx} + 2a_{12}(x,y)u_{xy} + a_{22}(x,y)u_{yy} + b_1(x,y)u_x +$$

$$+ b_2(x,y)u_y + c(x,y)u + f(x,y) = 0 \quad (2.5)$$

кўринишда берилган бўлса, y ҳолда бу тенглама учун қўйилган

$$u(x,y) \Big|_{y=\mu(x)} = \varphi(x), \quad \frac{\partial u(x,y)}{\partial y} \Big|_{y=\mu(x)} = \psi(x) \quad (2.6)$$

ёки

$$u(x,y) \Big|_{x=g(y)} = \phi(y), \quad \frac{\partial u(x,y)}{\partial x} \Big|_{x=g(y)} = v(y) \quad (2.7)$$

Коши масаласини ечиш учун **характеристикалар усулидан** (ёки Даламбер усули [3],[15], 1-боб, 5-§га қаранг) фойдаланилади, бу ерда $y = \mu(x)$ ёки $x = g(y)$ функциялар (2.5) тенгламанинг характеристикаларини биттадан ортиқ нуқтада кесиб ўтмайдиган эгри чизиқлар.

2-Мисол. $u_{xx} - 4u_{xy} + 3u_{yy} + 4e^{y+x} = 0$ тенглама учун қўйилган куйидаги

$$u(x,y) \Big|_{y=0} = 2x, \quad u_y(x,y) \Big|_{y=0} = 0 \quad (2.8)$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. Берилган тенгламани

$$\xi = x + y, \quad \eta = 3x + y, \quad u(x,y) = v(\xi, \eta)$$

алмаштириш ёрдамида

$$v_{\xi\eta} = e^{\xi}$$

кўринишга келтириш мумкин. Унинг умумий ечими

$$v(\xi, \eta) = \eta e^{\xi} + f_1(\xi) + f_2(\eta)$$

кўринишда бўлади. Демак, берилган тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = (3x + y)e^{x+y} + f_1(x + y) + f_2(3x + y) \quad (2.9)$$

дан иборатдир.

(2.9)ни (2.8) шартларга кўямиз. У ҳолда f_1 ва f_2 функцияларни аниқлаш учун ушбу

$$\begin{cases} f_1(x) + f_2(3x) + 3xe^x = 2x, \\ f_1'(x) + f_2'(3x) + (1 + 3x)e^x = 0 \end{cases}$$

системани оламыз. Уни ечиб,

$$f_1(x) = -x + 3e^x(1-x) - f_2(0), \quad f_2(3x) = 3x - 3e^x - f_1(0)$$

ифодаларга эга бўламиз. Буларни (2.5)га қўйсак,

$$u(x, y) = 2x + (3 - 2y)e^{x+y} - 3e^{\frac{y+3x}{3}}$$

ҳосил бўлади. Бу эса берилган тенглама учун Коши масаласининг ечимидир.

2. Агар $n = 2$ да $f \in C^2(t \geq 0)$, $\varphi \in C^3(\mathbb{R}^n)$, $\psi \in C^2(\mathbb{R}^n)$ шартлар бажарилса, у ҳолда (2.1) - (2.2) Коши масаласининг ечими мавжуд ва ягона бўлиб, у

$$\begin{aligned} u(x, t) = & \frac{1}{2\pi a} \int_0^t \int_{|x-\xi| < a(t-\tau)} \frac{f(\xi, \tau) d\xi d\tau}{\sqrt{a^2(t-\tau)^2 - |x-\xi|^2}} + \\ & + \frac{1}{2\pi a} \int_{|x-\xi| < at} \frac{\psi(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2 t^2 - |x-\xi|^2}} + \frac{1}{2\pi a} \frac{\partial}{\partial t} \int_{|x-\xi| < at} \frac{\varphi(\xi) d\xi}{\sqrt{a^2 t^2 - |x-\xi|^2}} \quad (2.10) \end{aligned}$$

Пуассон формуласи оркали ифодаланилади [5], [7].

3-Мисол. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + 2$ тенглама учун қўйилган қуйидаги

$$u(x, y, t)|_{t=0} = x, \quad u_t(x, y, t)|_{t=0} = y \quad (2.11)$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. (2.10) Пуассон формуласига кўра, берилган тенглама ва (2.11) шартдан фойдаланиб қуйидагини

$$u(x, y, t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^t \int_{x-t+\tau}^{x+t-\tau} \int_{y-\sqrt{(t-\tau)^2-(x-\xi)^2}}^{y+\sqrt{(t-\tau)^2-(x-\xi)^2}} \frac{2d\eta}{\sqrt{(t-\tau)^2-(\xi-x)^2-(\eta-y)^2}} +$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{1}{2\pi} \int_{y-t}^{y+t} \eta d\eta \int_{x-\sqrt{t^2-(\eta-y)^2}}^{x+\sqrt{t^2-(\eta-y)^2}} \frac{d\xi}{\sqrt{t^2-(\xi-x)^2-(\eta-y)^2}} + \\
& + \frac{1}{2\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_{x-t}^{x+t} \xi d\xi \int_{y-\sqrt{t^2-(\xi-x)^2}}^{y+\sqrt{t^2-(\xi-x)^2}} \frac{d\eta}{\sqrt{t^2-(\xi-x)^2-(\eta-y)^2}} = \\
u(x, y, t) & = \frac{2\pi}{2\pi} \int_0^t d\tau \int_{x-t+\tau}^{x+t-\tau} d\xi + \frac{\pi}{2\pi} \int_{y-t}^{y+t} \eta d\eta + \frac{\pi}{2\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_{x-t}^{x+t} \xi d\xi = \\
& = 2 \int_0^t (t-\tau) d\tau + \frac{1}{4} \eta^2 \Big|_{y-t}^{y+t} + \frac{1}{4} \frac{\partial}{\partial t} \xi^2 \Big|_{x-t}^{x+t} = -(t-\tau)^2 \Big|_{\tau=0}^{t-\tau} + \frac{(y+t)^2}{4} - \\
& - \frac{(y-t)^2}{4} + \frac{1}{4} \frac{\partial}{\partial t} [(x+t)^2 - (x-t)^2] = t^2 + yt + x.
\end{aligned}$$

ҳосил киламиз. Демак, Коши масаласининг ечими

$$u(x, y, t) = x + ty + t^2$$

функциядан иборатдир.

3. Агар $n=3$ да $f \in C^2(t \geq 0)$, $\varphi \in C^3(\mathbb{R}^n)$, $\psi \in C^2(\mathbb{R}^n)$ шартлар бажарилса, у ҳолда (2.1) - (2.2) Коши масаласининг ечими мавжуд ва ягона бўлиб, у

$$\begin{aligned}
u(x, t) & = \frac{1}{4\pi a^2} \int_{|x-\xi| < at} \frac{1}{|x-\xi|} f\left(\xi, t - \frac{|x-\xi|}{a}\right) d\xi + \\
& + \frac{1}{4t\pi a^2} \int_{|x-\xi|=at} \psi(\xi) d\xi + \frac{1}{4\pi a^2} \frac{\partial}{\partial t} \left[\frac{1}{t} \int_{|x-\xi|=at} \varphi(\xi) d\xi \right] \quad (2.12)
\end{aligned}$$

Кирхгоф формуласи билан ифодаланилади [15].

4-Мисол.

$$u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + 2xyz, \quad -\infty < x, y, z < +\infty, \quad t > 0$$

тенглама учун кўйилган кўйидаги

$$\begin{aligned}
u(x, y, z, t) \Big|_{t=0} & = x^2 + y^2 - 2z^2, \quad u_t(x, y, z, t) \Big|_{t=0} = 5, \\
& -\infty < x, y, z < +\infty
\end{aligned}$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. (2.12) Кирхгоф формуласига кўра, берилган тенглама ва шартдан фойдаланиб кўйидагини

$$u(x, y, z, t) = \frac{1}{4\pi_0} \int_0^t d\tau \iint_{S_{t-\tau}} \frac{2\xi\eta\zeta}{t-\tau} d\sigma + \frac{1}{4\pi} \iint_{S_t} \frac{5}{t} d\sigma + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \iint_{S_t} \frac{\xi^2 + \eta^2 - 2\zeta^2}{t} d\sigma$$

хосил қиламиз, бу ерда S_t ва $S_{t-\tau}$ лар мос равишда радиуслари t ва $t-\tau$, маркази эса (x, y, z) нуктада бўлган сфералардир (1.1-чизма).

$M(\xi, \eta, \zeta) \in S_t$ бўлганлиги учун

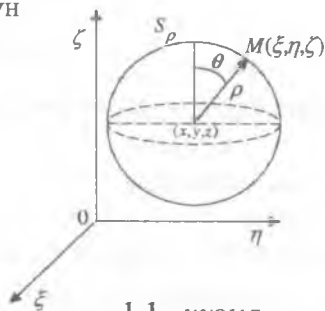
Кирхгоф формуласида ушбу

$$\xi = x + t \sin\theta \cdot \cos\varphi,$$

$$\eta = y + t \sin\theta \cdot \sin\varphi,$$

$$\zeta = z + t \cos\theta,$$

$$0 \leq \varphi \leq 2\pi, \quad 0 \leq \theta \leq \pi$$



1.1-чизма.

алмаштиришни бажарамиз.

Сўнгра қуйидаги интегралларни ҳисоблаймиз:

$$J_1 = \frac{1}{4\pi_0} \int_0^t d\tau \iint_{S_{t-\tau}} \frac{2\xi\eta\zeta}{t-\tau} d\sigma = \frac{1}{4\pi_0} \int_0^t d\tau \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \frac{1}{t-\tau} \{2[x + (t-\tau)\sin\theta \cdot \cos\varphi] \times \\ \times [y + (t-\tau)\sin\theta \cdot \sin\varphi] \cdot [z + (t-\tau)\cos\theta]\} \cdot (t-\tau)^2 \sin\theta d\theta = \\ = \frac{1}{2\pi_0} \int_0^t (t-\tau) d\tau \int_0^{2\pi} \int_0^\pi x y z \sin\theta d\theta d\varphi = 2 x y z \int_0^t (t-\tau) d\tau = t^2 x y z,$$

$$J_2 = \frac{5}{4\pi} \iint_{S_t} \frac{1}{t} d\sigma = \frac{5}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi t^2 \sin\theta d\theta d\varphi = 5t,$$

$$J_3 = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \iint_{S_t} \frac{\xi^2 + \eta^2 - 2\zeta^2}{t} d\sigma = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \frac{1}{t} \{ [x + t \sin\theta \cdot \cos\varphi]^2 + \\ + [y + t \sin\theta \cdot \sin\varphi]^2 - [z + t \cos\theta]^2 \} \cdot t^2 \sin\theta d\theta = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi [x^2 + 2xt \times \\ \times \sin\theta \cdot \cos\varphi + t^2 \sin^2\theta \cdot \cos^2\varphi] \cdot t \sin\theta d\theta + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi [y^2 + 2yt \times \\ \times \sin\theta \cdot \sin\varphi + t^2 \sin^2\theta \cdot \sin^2\varphi] \cdot t \sin\theta d\theta + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi [-2z^2 - 4zt \times$$

$$\begin{aligned}
 & \times \cos \theta - 2t^2 \cos^2 \theta \Big] t \sin \theta d\theta = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi t \cdot (x^2 + y^2 - 2z^2) \sin \theta d\theta + \\
 & + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi t^3 \cdot (\sin^2 \theta - 2\cos^2 \theta) \sin \theta d\theta + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^\pi 2t^2 x \sin^2 \theta d\theta \times \\
 & \times \int_0^{2\pi} \cos \varphi d\varphi + \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^\pi 2t^2 y \sin^2 \theta d\theta \int_0^{2\pi} \sin \varphi d\varphi - \\
 & - \frac{1}{4\pi} \frac{\partial}{\partial t} \int_0^\pi 2t^2 z \sin \theta \cos \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi = x^2 + y^2 - 2z^2.
 \end{aligned}$$

Демак, Коши масаласининг ечими

$$u(x, y, z, t) = x^2 + y^2 - 2z^2 + 5t + t^2 x y z$$

функциядан иборатдир.

Даламбер, Пуассон ва Кирхгоф формулаларидан хулоса қилиб айтиш мумкинки, бир жинсли тўлқин тенгламаси учун Коши масаласи ечимининг ихтиёрий $M_0(x_0, t_0) = M_0(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0; t_0)$ нуктадаги қиймати берилган бошланғич $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функцияларнинг

1) $n=1$ бўлганда $[x_0 - at_0, x_0 + at_0]$ кесмадаги,

2) $n=2$ бўлганда маркази x_0 нуктада радиуси at_0 бўлган доирадаги,

3) $n=3$ бўлганда маркази x_0 нуктада радиуси at га тенг бўлган сферадаги қийматлари билан аникланар экан.

4. Хусусий ечимларни танлаш ёрдамида тўлқин тенгламаси учун Коши масаласини ечиш.

Бу ҳолда берилган тенглама ёки бошланғич шартларнинг ўнг томонига қараб қуйилган Коши масаласининг ечими изланади.

5-Мисол. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + t e^{5x} \sin 3y \cos 4z,$

$-\infty < x, y, z < +\infty, t > 0$ тенглама учун қуйилган қуйидаги

$$u(x, y, z, t) \Big|_{t=0} = e^{6x+8y} \cos 10z, \quad u_t(x, y, z, t) \Big|_{t=0} = e^{4z+3y} \sin 5x,$$

$$-\infty < x, y, z < +\infty$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. Берилган масалани қуйидаги иккита масалага ажратиб ечамиз:

$$(A) \begin{cases} v_{tt} = v_{xx} + v_{yy} + v_{zz} + t e^{5x} \sin 3y \cos 4z, & -\infty < x, y, z < +\infty, t > 0 \\ v(x, y, z, t) \Big|_{t=0} = 0, \quad v_t(x, y, z, t) \Big|_{t=0} = 0, & -\infty < x, y, z < +\infty; \end{cases}$$

$$(B) \begin{cases} w_{tt} = w_{xx} + w_{yy} + w_{zz}, & -\infty < x, y, z < +\infty, t > 0 \\ w(x, y, z, t)|_{t=0} = e^{6x+8y} \cos 10z, & w_t(x, y, t)|_{t=0} = e^{4z+3y} \sin 5x, \\ & -\infty < x, y, z < +\infty; \end{cases}$$

(A) масаланинг ечими қуйидаги

$$v(x, y, z, t) = \frac{1}{6} t^3 e^{5x} \sin 3y \cos 4z$$

кўринишда бўлади. Ҳақиқатан, ҳам

$$\Delta v = v_{xx} + v_{yy} + v_{zz} = \frac{1}{6} t^3 [25e^{5x} \sin 3y \cos 4z - 9e^{5x} \sin 3y \cos 4z - 16e^{5x} \sin 3y \cos 4z] = 0, \quad v_{tt} = t e^{5x} \sin 3y \cos 4z.$$

Бундан

$$v_{tt} - [v_{xx} + v_{yy} + v_{zz}] - t e^{5x} \sin 3y \cos 4z = 0 \\ = t e^{5x} \sin 3y \cos 4z + 0 - t e^{5x} \sin 3y \cos 4z = 0$$

га эга бўламиз.

Худди шундай, ушбу $\varphi(x, y, z) = e^{6x+8y} \cos 10z$, $\psi(x, y, z) = e^{4z+3y} \sin 5x$ функциялар $w_{xx} + w_{yy} + w_{zz} = 0$ тенгламани счими бўлишлигини осонгина текшириб кўриш мумкин.

У ҳолда

$$w(x, y, z, t) = e^{6x+8y} \cos 10z + t e^{4z+3y} \sin 5x$$

функция (B) масаланинг ечими бўлади.

Шундай қилиб, қуйилган масаланинг ечими

$$u(x, y, z, t) = v(x, y, z, t) + w(x, y, z, t) = \frac{1}{6} t^3 e^{5x} \sin 3y \cos 4z + e^{6x+8y} \cos 10z + t e^{4z+3y} \sin 5x$$

кўринишда бўлади.

6-Мисол. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy})$, $-\infty < x, y < +\infty$, $t > 0$ тенглама

учун қуйилган қуйидаги

$$u(x, y, z, t)|_{t=0} = \cos(bx + cy), \quad u_t(x, y, t)|_{t=0} = \sin(bx + cy), \\ -\infty < x, y < +\infty$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. Берилган масалани куйидаги иккита масалага ажратиб ечамиз:

$$(I) \begin{cases} v_{tt} = a^2(v_{xx} + v_{yy}), & -\infty < x, y < +\infty, t > 0 \\ v(x, y, z, t)|_{t=0} = \cos(bx + cy), & v_t(x, y, t)|_{t=0} = 0, \\ & -\infty < x, y < +\infty; \end{cases}$$

$$(II) \begin{cases} w_{tt} = a^2(w_{xx} + w_{yy}), & -\infty < x, y < +\infty, t > 0 \\ w(x, y, z, t)|_{t=0} = 0, & w_t(x, y, t)|_{t=0} = \sin(bx + cy), \\ & -\infty < x, y < +\infty. \end{cases}$$

(I) масаланинг ечими куйидаги

$$v(x, y, z, t) = \varphi(t) \cos(bx + cy) \quad (*)$$

кўринишда излаймиз. Бундан (I) масала бошлангич шартларнинг бажарилиши учун $\varphi(0) = 1$, $\varphi'(0) = 0$ шартлар келиб чиқади.

(*) ни (I) масалага куйиб, куйидаги

$$\begin{cases} \varphi''(t) + a^2(b^2 + c^2)\varphi(t) = 0, & t > 0, \\ \varphi(0) = 1, & \varphi'(0) = 0 \end{cases}$$

Коши масаласини оламиз. Бу масаланинг ечими

$$\varphi(t) = \cos\left(a\sqrt{b^2 + c^2} \cdot t\right) \text{ кўринишда бўлади. Бундан (I)}$$

масаланинг ечими куйидаги

$$v(x, y, z, t) = \cos\left(a\sqrt{b^2 + c^2} \cdot t\right) \cos(bx + cy)$$

кўринишда топилади.

Худди шундай, (II) масаланинг ечими куйидаги

$$w(x, y, z, t) = \psi(t) \sin(bx + cy)$$

кўринишда излаймиз. У ҳолда куйидаги

$$\begin{cases} \psi''(t) + a^2(b^2 + c^2)\psi(t) = 0, & t > 0, \\ \psi(0) = 0, & \psi'(0) = 1 \end{cases}$$

Коши масаласини оламиз. Бу масаланинг ечими

$$\psi(t) = \sin\left(a\sqrt{b^2 + c^2} \cdot t\right) / a\sqrt{b^2 + c^2} \text{ кўринишда бўлади.}$$

Бундан (II) масаланинг ечими куйидаги

$$W(x, y, z, t) = \frac{\sin(a\sqrt{b^2 + c^2} \cdot t)}{a\sqrt{b^2 + c^2}} \cdot \sin(bx + cy)$$

кўринишда топилади.

Шундай қилиб, қўйилган масаланинг ечими

$$u(x, y, z, t) = v(x, y, z, t) + w(x, y, z, t) = \cos(a\sqrt{b^2 + c^2} \cdot t) \cdot \cos(bx + cy) + \frac{\sin(a\sqrt{b^2 + c^2} \cdot t)}{a\sqrt{b^2 + c^2}} \cdot \sin(bx + cy)$$

кўринишда бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Тор тебраниш тенгламаси учун қўйилган қуйидаги Коши масалалари ечимини топинг.

202. $u_{tt} = u_{xx}$, $u(x, 0) = x$, $u_t(x, 0) = -x$.
203. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = \cos x$.
204. $u_{tt} = u_{xx}$, $u(x, 0) = \sin x$, $u_t(x, 0) = \cos x$.
205. $u_{tt} = u_{xx}$, $u(x, 0) = x^2$, $u_t(x, 0) = 4x$.
206. $u_{tt} = 4u_{xx} + xt$, $u|_{t=0} = x^2$, $u_t|_{t=0} = x$.
207. $u_{tt} = u_{xx} + \sin x$, $u|_{t=0} = \sin x$, $u_t|_{t=0} = 0$.
208. $u_{tt} = u_{xx} + b x^2$, $u(x, 0) = e^{-x}$, $u_t(x, 0) = a$.
209. $u_{tt} = u_{xx} + axt$, $u(x, 0) = x$, $u_t(x, 0) = \sin x$.
210. $u_{tt} = u_{xx} + a e^{-t}$, $u(x, 0) = b \sin x$, $u_t(x, 0) = c \cdot \cos x$.
211. $u_{tt} = u_{xx} + a \sin bt$, $u(x, 0) = \cos x$, $u_t(x, 0) = \sin x$.
212. $u_{tt} = u_{xx} + x \sin t$, $u(x, 0) = \sin x$, $u_t(x, 0) = \cos x$.
213. $u_{tt} = 9u_{xx} + \sin x$, $u(x, 0) = 1$, $u_t(x, 0) = 1$.
214. $u_{tt} = u_{xx} + e^x$, $u(x, 0) = \sin x$, $u_t(x, 0) = x + \cos x$.
215. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + \sin \omega x$, $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = 0$.

I. Тўлқин тенгламаси учун қўйилган қуйидаги Коши масалалари ечимини топинг.

216. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy}$, $u|_{t=0} = e^y$, $u_t|_{t=0} = e^{-y}$.

217. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy}), u|_{t=0} = (x^2 + y^2)^2, u_t|_{t=0} = (x^2 + y^2)^2.$
218. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy}), u|_{t=0} = \cos(3x + 4y), u_t|_{t=0} = \sin(3x + 4y).$
219. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy}) + re^t, u|_{t=0} = 0, u_t|_{t=0} = 0, r^2 = x^2 + y^2.$
220. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + 6xyt, u|_{t=0} = x^2 - y^2, u_t|_{t=0} = xy.$
221. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + 2, u|_{t=0} = x, u_t|_{t=0} = y.$
222. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + x^2 - 3xy^2, u|_{t=0} = e^x \cos y, u_t|_{t=0} = e^y \sin x.$
223. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + t \sin y, u|_{t=0} = x^2, u_t|_{t=0} = \sin y.$
224. $u_{tt} = 2(u_{xx} + u_{yy}), u|_{t=0} = 2x^2 - y^2, u_t|_{t=0} = 2x^2 + y^2.$
225. $u_{tt} = 3(u_{xx} + u_{yy}) + x^3 + y^3, u|_{t=0} = x^2, u_t|_{t=0} = y^2.$

II. Уч ўлчовли тўлқин тенгламаси учун қўйилган қуйидаги Коши масалалари ечимини топинг.

226. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}, u|_{t=0} = \frac{1}{z}, u_t|_{t=0} = 0, z \neq 0, z \neq t.$
227. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}), u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = \cos z.$
228. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}), u|_{t=0} = xy \cos z, u_t|_{t=0} = 0.$
229. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + 3, u|_{t=0} = x^2 + y^2, u_t|_{t=0} = 1.$
230. $u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy} + u_{zz})u_{zz} + r^2 e^t, u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0, r^2 = x^2 + y^2 + z^2.$
231. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + 6te^{x\sqrt{z}} \sin y \cos z, u|_{t=0} = 0, u_t|_{t=0} = 0.$
232. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + 2xyz, u|_{t=0} = x^2 + y^2 - 2z^2, u_t|_{t=0} = 1.$
233. $u_{tt} = 8(u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}) + t^2 x^2, u|_{t=0} = y^2, u_t|_{t=0} = z^2.$
234. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}, u|_{t=0} = xyz, u_t|_{t=0} = x^2 y^2 z^2.$

IV. Иккинчи тартибли икки ўзгарувчи хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар учун қўйилган қуйидаги Коши масалалари ечимини топинг.

235. $u_{xy} + u_x = 0, u|_{y=x} = \sin x, u_x|_{y=x} = 1, |x| < \infty.$
236. $u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0, u|_{y=0} = x, u_y|_{y=0} = 0, |x| < \infty.$

$$237. u_{xx} - u_{yy} - 2u_x - 2u_y = 4, \quad u|_{x=0} = -y, \quad u_x|_{x=0} = y-1, \quad |y| < \infty$$

$$238. u_{xx} + 2u_{xy} - 3u_{yy} = 2, \quad u|_{y=0} = 0, \quad u_y|_{y=0} = x + \cos x, \quad |x| < \infty$$

$$239. u_{xy} + yu_x + xu_y + xyu = 0, \quad u|_{y=3x} = 0, \quad u_y|_{y=3x} = e^{-5x^2}, \quad x < 1.$$

$$240. xu_{xx} + (x+y)u_{xy} + yu_{yy} = 0, \quad u|_{y=1} = x^3, \quad u_y|_{y=1} = 2x^2, \quad x > 0.$$

$$241. x^2u_{xx} - y^2u_{yy} - 2yu_y = 0, \quad u|_{x=1} = y, \quad u_x|_{x=1} = y, \quad y < 0.$$

$$242. u_{xx} - 6u_{xy} + 5u_{yy} = 0, \quad u|_{y=x} = \sin x, \quad u_y|_{y=x} = \cos x.$$

$$243. u_{xx} - u_{yy} + 5u_x + 3u_y + 4u = 0, \quad u|_{y=0} = xe^{-\frac{5}{2}x-x^2}, \quad u_y|_{y=0} = e^{-\frac{5}{2}x}.$$

$$244. 3u_{xx} - 5u_{xy} + 2u_{yy} = 0, \quad u|_{y=x} = \frac{x}{1+x^2}, \quad u_y|_{y=x} = \sin x.$$

$$245. e^y u_{xy} - u_{yy} + u_y = xe^{2y}, \quad u|_{y=0} = \sin x, \quad u_y|_{y=0} = \frac{1}{1+x^2}.$$

$$246. u_{xx} + 2\cos x u_{xy} - \sin^2 x u_{yy} + u_x + (1 + \cos x - \sin x)u_y = 0,$$

$$u|_{y=\sin x} = \cos x, \quad u_y|_{y=\sin x} = \sin x.$$

$$247. u_{xx} + 2\sin x u_{xy} - \cos^2 x u_{yy} + u_x + (\sin x + \cos x + 1)u_y = 0,$$

$$u|_{y=-\cos x} = 1 + 2\sin x, \quad u_y|_{y=-\cos x} = \sin x.$$

$$248. u_{xx} - 2\sin x u_{xy} - (3 + \cos^2 x)u_{yy} + u_x + (2 - \sin x - \cos x)u_y = 0,$$

$$u|_{y=\cos x} = 0, \quad u_y|_{y=\cos x} = e^{\frac{x}{2}} \cos x.$$

$$249. u_{xx} - 2\sin x u_{xy} - (3 + \cos^2 x)u_{yy} - \cos x u_y = 0,$$

$$u|_{y=\cos x} = \sin x, \quad u_y|_{y=\cos x} = \frac{e^x}{2}.$$

$$250. e^x u_{xy} - u_{yy} + u_y = 0, \quad u|_{y=0} = -\frac{x^2}{2}, \quad u_y|_{y=0} = -\sin x.$$

$$251. yu_{xx} + u_{yy} = 0, \quad u|_{y=0} = \tau(x), \quad 0 \leq x \leq 1,$$

$$u_y|_{y=0} = v(x), \quad 0 < x < 1, \quad y < 0.$$

$$252. (-y)^m u_{xx} - u_{yy} = 0, \quad u|_{y=0} = \tau(x), \quad 0 \leq x \leq 1,$$

$$u_y|_{y=0} = v(x), \quad 0 < x < 1, \quad y < 0, \quad m > 0.$$

$$253. u_{xx} - (-y)^m u_{yy} = 0, u|_{y=0} = \tau(x), 0 \leq x \leq 1,$$

$$u_y|_{y=0} = \nu(x), 0 < x < 1, y < 0, 0 < m < 1.$$

254. Куйидаги $y^2 u_{xx} + u u_{yy} + 0,5 u_y = 0, y < 0$ тенглама учун қўйилган $u(x, 0) = \varphi(x), 0 \leq x \leq 1, u_y(x, 0) = \psi(x), 0 < x < 1$ Коши масаласини коррект қўйилмаганлигини исботланг.

255. $y < 0$ да 254— масаладаги тенглама учун ушбу

$$u(x, 0) = x, 0 \leq x \leq 1, \lim_{y \rightarrow -0} (-y)^{-\frac{1}{2}} \frac{\partial u(x, y)}{\partial y} = 1, 0 < x < 1$$

шартларни қаноатлантирувчи $u(x, y)$ ечимни топинг.

256. Куйидаги $u_{xx} - y u_{yy} - 0,5 u_y = 0, y > 0$ тенглама учун

қўйилган $u(x, 0) = \cos x, \lim_{y \rightarrow +0} y^{\frac{1}{2}} \frac{\partial u}{\partial y} = \sin x$ Коши масаласининг ечимини топинг.

257. Агар $u_1(x) \in C(-1; 1), x u_1(x) \in C^1(-1; 1)$ бўлиб, $u_1(x)$ — жуфт функция бўлса, y ҳолда ушбу

$$u_{xy} = 0, |x| < 1, 0 < y < 1; u|_{y=x^2} = 0, u_y|_{y=x^2} = u_1(x)$$

Коши масаласининг ечими мавжуд ва ягона эканлигини исботланг.

258. Агар $u_0(x) \in C^2(-\infty; +\infty), u_1(x) \equiv \text{const}$ бўлса, y ҳолда ушбу

$$u_{xy} = 0, -\infty < x, y < +\infty; u|_{y=0} = u_0(x), u_y|_{y=0} = u_1(x)$$

Коши масаласининг ечими мавжуд эканлигини исботланг. Бу масаланинг ягона бўлмаган ечими куйидаги кўринишда

$$u(x, y) = u_0(x) + f(y) - f(0) + y[u_1(0) - f'(0)]$$

бўлишлигини кўрсатинг, бу ерда $f(y) \in C^2(-\infty, +\infty)$ — ихтиёрий функция.

259. Агар $u_1(x) - 3x^2 \equiv \text{const}$ бўлса, y ҳолда ушбу

$$u_{xx} - u_{yy} = 6(x+y), -\infty < x, y < +\infty; u|_{y=x} = 0, u_x|_{y=x} = u_1(x)$$

Коши масаласининг ечими мавжуд эканлигини исботланг. Бу масаланинг ягона бўлмаган ечими куйидаги кўринишда

$$u(x, y) = x^3 - y^3 + f(x-y) - f(0) + (x-y)[u_1(0) - f'(0)]$$

бўлишлигини кўрсатинг, бу ерда $f(y) \in C^2(-\infty, +\infty)$ – ихтиёрий функция.

260. Куйидаги $u_{xy} + \frac{\beta}{x-y}(u_y - u_x) = 0, \quad 0 < x < y < 1, \quad 0 < \beta < 0,5$

тенглама учун қўйилган

$$\lim_{y-x \rightarrow 0} u(x, y) = \tau(x), \quad 0 \leq x \leq 1$$

$$\lim_{y-x \rightarrow 0} (2(1-2\beta))^{-2\beta} (y-x)^{2\beta} (u_x - u_y) = \nu(x), \quad 0 < x < 1$$

Коши масаласининг ечимини топинг.

261. Куйидаги тенгламалар учун $u(0, t) = \varphi(t), \quad u_x(0, t) = \psi(t)$ шартлар билан қўйилган Коши масаласини ечилсин.

а) $u_{xx} - u_{tt} + au_x + \frac{1}{4}a^2u = 0, \quad a = const;$

б) $u_{xx} - u_{tt} + bu_t - \frac{1}{4}b^2u = 0, \quad b = const;$

в) $u_{xx} - u_{tt} + au_x + bu_t - \frac{1}{4}(a^2 - b^2)u = 0, \quad a = const, \quad b = const.$

2- §. Риман функцияси. Умумий қўйилган Коши масаласи. Риман усули. Гурса масаласи

1. *Риман функцияси.* Маълумки, иккинчи тартибли икки ўзгарувчи хусусий ҳосилали дифференциал тенгламанинг коэффициентлари етарли умумий шартларни каноатлантирганда, уни

$$Lu \equiv \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + a(x, y) \frac{\partial u}{\partial x} + b(x, y) \frac{\partial u}{\partial y} + c(x, y)u = f(x, y) \quad (2.13)$$

каноник кўринишга келтириш мумкин. Агар (2.13) тенгламанинг a ва b коэффициентлари дифференциалланувчи деб ҳисобласак, L операторга қўшма бўлган оператор

$$Mv \equiv \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} - \frac{\partial}{\partial x}(av) - \frac{\partial}{\partial y}(bv) + cv$$

кўринишда ёзилади.

L операторнинг *Риман функцияси* деб, қуйидаги шартларни қаноатлантирувчи $v(x, y)$ функцияга айтилади [4],[15],18]:

$$1. Mv=0; \quad (2.14)$$

2. $x = x_1, y = y_1$ характеристикаларда

$$v(x_1, y) = \exp\left(\int_{y_1}^y a(x_1, \tau) d\tau\right), \quad v(x, y_1) = \exp\left(\int_{x_1}^x b(t, y_1) dt\right), \quad (2.15)$$

бу ерда (x_1, y_1) нуқта (2.13) тенглама берилган Ω соҳанинг тайин нуқтасидир.

(2.15) шартлардан келиб чиқадики, Риман функцияси $x = x_1, y = y_1$ характеристикаларда

$$v(x, y_1) - \int_{x_1}^x b(t, y_1) v(t, y_1) dt = 1, \quad v(x_1, y) - \int_{y_1}^y a(x_1, \tau) v(x_1, \tau) d\tau = 1, \\ v(x_1, y_1) = 1 \quad (2.16)$$

шартларни ҳам қаноатлантиради.

(2.16) тенгликлардан фойдаланиб кўрсатиш мумкинки, агар (2.13) тенглама учун Риман функцияси

$$v(x, y) = w(x, y) + \int_{x_1}^x w(t, y) b(t, y) \exp\left(\int_t^x b(t_1, y) dt_1\right) dt + \\ + \int_{y_1}^y w(x, \tau) a(x, \tau) \exp\left(\int_\tau^y a(x, \tau_1) d\tau_1\right) d\tau \quad (2.17)$$

кўринишда қидирилса, $w(x, y)$ номаълум функция

$$w(x, y) + \int_{x_1}^x dt \int_{y_1}^y K_0(x, y, t, \tau) w(t, \tau) d\tau = 1 \quad (2.18)$$

интеграл тенгламани қаноатлантиради, бу ерда

$$K_0(x, y, t, \tau) = c(t, \tau) - b(t, y) a(t, \tau) \exp\left(\int_\tau^y a(x, \tau_1) d\tau_1\right) - \\ - a(x, \tau) b(x, \tau) \exp\left(\int_t^x b(t_1, y) dt_1\right) + \\ + b(x, \tau) \int_{x_1}^x c(t_1, \tau) \exp\left(\int_t^{t_1} b(t_2, \tau) dt_2\right) dt_1 +$$

$$+ a(t, \tau) \int_{\tau}^y c(t, \tau_1) \exp \left(\int_{\tau}^{\tau_1} a(x, \tau_2) d\tau_2 \right) d\tau_1.$$

Риман функцияси фақат x, y ўзгарувчиларга боғлиқ бўлмай, x, y ўзгарувчиларга ҳам боғлиқ бўлгани учун, уни

$$v = R(x, y; x_1, y_1)$$

кўринишда белгилаб олиш мумкин.

Кўрсатиш мумкинки $R(x, y; x_1, y_1)$ Риман функцияси x, y ўзгарувчиларга нисбатан бир жинсли $LR(x, y; x_1, y_1) = 0$ тенгламани қаноатлантиради ва $f(x, y)$ функция узлуксиз бўлганда, ушбу

$$u_0(x, y) = \int_{x_0}^x dx_1 \int_{y_0}^y R(x_1, y_1; x, y) f(x_1, y_1) dy_1$$

функция (2.13) тенгламанинг хусусий ечимларидан бири бўлади.

1-Мисол. $u_{xy} + 2u_x + u_y + 2u = 1$, $0 < x, y < 1$ тенгламанинг Риман функциясини тузинг.

Ечиш. Берилган тенглама ва (2.14), (2.15), (2.16) шартлардан қуйидагига

$$M v = \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} - 2 \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial v}{\partial y} + 2v = 0, \quad (2.19)$$

$$v(x_1, y) = e^{\int_1^y 2d\tau} = e^{2(y-y_1)}, v(x, y_1) = e^{\int_1^x d\tau} = e^{x-x_1} \quad (2.20)$$

$$v = R(x_1, y_1; x, y) = 1 \quad (2.21)$$

га бўламиз.

Энди (2.19), (2.20), (2.21) масалани ечамиз. (2.19) тенгламани қуйидагича

$$\frac{\partial}{\partial x} (v_y - 2v) - (v_y - 2v) = 0 \quad (2.22)$$

Ўзиб олмиш. (2.22) тенгламани $w = v_y - 2v$ алмаштириш ёрдамида $w_x - w = 0$ кўринишга келтириш мумкин. Унинг умумий ечими $w(x, y) = f(y)e^x$ кўринишда бўлади. Демак, (2.22) тенгламанинг умумий ечими

$$v(x, y) = f_1(y)e^x + f_2(x)e^{2y} \quad (2.23)$$

дан иборатдир.

(2.23)ни (2.19), (2.20), (2.21) шартларга қўямиз. У ҳолда f_1 ва f_2 функцияларни аниқлаш учун ушбу

$$\begin{cases} f_2(x_1)e^{2y} + f_1(y)e^{x_1} = e^{2(y-y_1)}, \\ f_2(x)e^{2y_1} + f_1(y_1)e^x = e^{x-x_1} \end{cases}$$

системани оламиз. Уни ечиб,

$$f_1(y) = e^{2(y-y_1)-x_1} - f_2(x_1)e^{2y-x_1}, \quad f_2(x) = e^{x-x_1-2y_1} - f_1(y_1)e^{x-2y_1}$$

ифодаларга эга бўламиз. Буларни (2.23)га қўйиб, (2.21)ни ҳисобга олиб қуйидагини

$$v(x, y) = e^{x-x_1+2(y-y_1)}$$

ҳосил қиламиз. Бу эса берилган тенгламанинг Риман функциясидир.

II. Умумий қўйилган Коши масаласи. Риман усули. (2.13) тенгламанинг характеристик тенгламаси $dx dy = 0$ бўлиб, $x = const$ ва $y = const$ тўғри чизиклар тенгламанинг характеристикалари бўлади.

Текисликда AB эгри чизик берилган бўлиб, бу эгри чизикни координата ўқларига параллел тўғри чизиклар, яъни (2.13) тенгламанинг характеристикалари биттадан ортиқ нуктада кесиб ўтмасин. Шу AB эгри чизикда φ ва ψ функциялар берилган бўлиб, n — AB чизикқа ўтказилган нормал бўлсин.

Коши масаласи[15]. (2.13) тенгламанинг

$$u|_{AB} = \varphi, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{AB} = \psi \quad (2.24)$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин, бу ерда берилган φ ва ψ мос равишда икки марта ва бир марта узлуксиз дифференциалланувчи функциялардир.

(2.13), (2.24) масаланинг ечими ва (2.13) тенгламанинг Риман функцияси мавжуд деб фараз қилайлик.

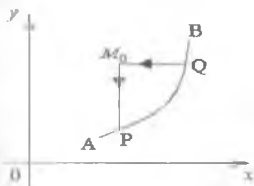
Етарли силлик $u(x, y)$ ва $v(x, y)$ функциялар учун

$$\begin{aligned} & 2[vLu - uM(v)] = \\ & = \frac{\partial}{\partial x} \left(v \frac{\partial u}{\partial y} - u \frac{\partial v}{\partial y} + 2(auv) \right) - \frac{\partial}{\partial x} \left(v \frac{\partial u}{\partial x} + u \frac{\partial v}{\partial x} + 2(buv) \right) \quad (2.25) \end{aligned}$$

ёки

$$vL(u) - uM(v) = \frac{\partial K}{\partial y} + \frac{\partial N}{\partial y} \quad (2.26)$$

айният ўринли, бу ерда



$$\zeta = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial y} (uv) - u \left(\frac{\partial v}{\partial y} - av \right), \quad (2.27)$$

$$\eta = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial x} (uv) - u \left(\frac{\partial v}{\partial x} - bv \right). \quad (2.28)$$

Текисликдаги ихтиёрий $M_0(x_0, y_0)$ ($\notin AB$) нуктани белгилаб, бу нуктадан $x=x_0$ ва $y=y_0$ характеристикалар ўтказайлик. Бу характеристикалар берилган AB чизик билан кесишиб, QM_0P эгри чизикли учбурчак ҳосил қилади. QM_0P учбурчак билан чегараланган соҳани Ω деб белгилайлик. (2.26) айниятни Ω соҳа бўйича интеграллайлик ва Грин формуласини қўллайлик:

$$\begin{aligned} \iint_{\Omega} [vLu - uMv] dx dy &= \iint_{\Omega} \left(\frac{\partial K}{\partial x} + \frac{\partial N}{\partial y} \right) dx dy = \\ &= \oint_{QM_0P} (-N) dx + K dy = \int_{QM_0} (-N) dx + K dy + \\ &+ \int_{M_0P} (-N) dx + K dy + \int_{PQ} (-N) dx + K dy. \end{aligned} \quad (2.29)$$

QM_0 да $y=const$, M_0P да $x=const$ бўлганлиги учун (2.29) тенглик куйидаги кўринишга келади:

$$\iint_{\Omega} [vLu - uMv] dx dy = - \int_{QM_0} N dx + \int_{M_0P} K dy + \int_{PQ} (-N) dx + K dy.$$

Бу ерда u ни (2.13) тенгламанинг ечими, v ни эса (2.13) тенгламанинг Риман функцияси деб қарасак,

$$\iint_{\Omega} Rf(x, y) dx dy = - \int_{QM_0} N dx + \int_{M_0P} K dy + \int_{PQ} (-N) dx + K dy \quad (2.30)$$

тенгликка эга бўламиз. Бунда

$$\int_{M_0P} K dy = \frac{1}{2} \left\{ (uR)_P - (uR)_{M_0} \right\} - \int_{M_0P} u \left(\frac{\partial R}{\partial y} - aR \right) dy, \quad (2.31)$$

$$- \int_{QM_0} N dx = \frac{1}{2} \left\{ (uR)_Q - (uR)_{M_0} \right\} + \int_{QM_0} u \left(\frac{\partial R}{\partial x} - bR \right) dx. \quad (2.32)$$

Энди Риман функцияси учун

$$x = x_0 \text{ бўлганда, } \frac{\partial R}{\partial y} - aR = 0;$$

$$y = y_0 \text{ бўлганда, } \frac{\partial R}{\partial x} - bR = 0;$$

$$M(x_0, y_0) \text{ нуқтада } R = 1$$

тенгликлар ўринли эканлигини эътиборга олсак, (2.30) (2.31) ва (2.32) тенгликлардан куйидаги формулага эга бўламиз [18]:

$$u(M_0) = \frac{(uR)_P + (uR)_Q}{2} + \int_{PQ} K dy - N dx - \iint_{\Omega} R f dx dy$$

ёки

$$u(M_0) = \frac{(uR)_P + (uR)_Q}{2} - \iint_{\Omega} R f dx dy + \frac{1}{2} \int_{PQ} \left(R \frac{\partial u}{\partial y} - u \frac{\partial R}{\partial y} + 2auR \right) dy - \frac{1}{2} \int_{PQ} \left(R \frac{\partial u}{\partial x} - u \frac{\partial R}{\partial x} + 2buR \right) dx. \quad (2.33)$$

Бу ерда биринчи интеграл остидаги ифодаларнинг AB эгри чизикнинг PQ ёйи устидаги қийматлари маълумдир. Ҳақиқатан ҳам R функция олдин аниқланган бўлганлиги учун AB чизик устида R , $\frac{\partial R}{\partial x}$, $\frac{\partial R}{\partial y}$ ларнинг қийматларини топиш мумкин; u функциянинг AB эгри чизик устидаги қиймати берилган; (2.24) шартларга асосан $\frac{\partial u}{\partial x}$ ва $\frac{\partial u}{\partial y}$ ларнинг AB чизик устидаги қийматларини

$$\begin{aligned} \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{AB} &= \left(\frac{\partial u}{\partial s} \cos(s, x) + \frac{\partial u}{\partial n} \cos(n, x) \right) \Big|_{AB} = \\ &= \frac{\partial \varphi}{\partial s} \cos(s, x) + \psi(s) \cos(n, x), \end{aligned}$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{AB} = \left(\frac{\partial u}{\partial s} \cos(s, y) + \frac{\partial u}{\partial n} \cos(n, y) \right) \Big|_{AB} = \\ = \frac{\partial \varphi}{\partial s} \cos(s, y) + \psi(s) \cos(n, y)$$

тенгликлардан топилади. Бу ерда $\frac{\partial}{\partial s}$ – AB чизикка ўтказилган уринманинг йўналиши бўйича ҳосила. (2.13) тенглама учун Коши масаласи ечимини ифодаловчи (2.33) формулага **Риман формуласи** дейилади.

Гиперболик типдаги (2.13) тенглама учун умумий қўйилган Коши масаласини ечишнинг бу усулида Риман функциясига асосланилди. Шунинг учун бу усулни **Риман усули** дейилади. Риман функцияси AB эгри чизикнинг кўринишига ва AB чизик устида (2.24) бошланғич шартларнинг берилишига боғлиқ эмас.

2–Мисол. $u_{xy} + 2u_x + u_y + 2u = 1, \quad 0 < x, y < 1$ (2.34)

тенглама учун қўйилган куйидаги

$$u(x, y) \Big|_{x+y=1} = x, \quad u_x(x, y) \Big|_{x+y=1} = x \quad (2.35)$$

Коши масаласини Риман усули ёрдамида ечинг.

Ғичин. 1–мисолга асосан (2.34) тенгламанинг Риман функцияси куйидаги кўринишда

$$R(x, y; x_1, y_1) = e^{x-x_1+2(y-y_1)} \quad (2.36)$$

бўлади. (2.34), (2.35) ва (2.36) кўра куйидагига эга бўламиз:

$$M_0 = M_0(x_1, y_1), \quad a(x, y) = 2, \quad b(x, y) = 1, \quad f(x, y) = 1,$$

$$\frac{\partial R}{\partial x} = e^{x-x_1+2(y-y_1)}, \quad \frac{\partial R}{\partial y} = 2e^{x-x_1+2(y-y_1)},$$

$$u_x \Big|_{x+y=1} - u_y \Big|_{x+y=1} = 1 \quad \Rightarrow \quad u_y \Big|_{x+y=1} = x - 1,$$

$$(uR)_{P=P(1-y_1, y_1)} = (1-y_1)e^{1-x_1-y_1}, \quad (uR)_{Q=Q(x_1, 1-x_1)} = x_1 e^{2(1-x_1-y_1)}.$$

Бу ифодаларни (2.33) Риман формуласига кўямиз:

$$u(x_1, y_1) = \frac{(1-y_1)e^{1-x_1-y_1} + x_1 e^{2(1-x_1-y_1)}}{2} + \frac{1}{2} \int_{1-y_1}^{x_1} (x e^{-x-x_1+2-2y_1} - x e^{-x-x_1+2-2y_1} +$$

$$\begin{aligned}
& + 2xe^{-x-x_1+2-2y_1} dx - \frac{1}{2} \int_{y_1}^{1-x_1} \left(-ye^{1-x_1+y-2y_1} - 2(1-y)e^{1-x_1+y-2y_1} + 4(1-y)e^{1-x_1+y-2y_1} \right) dy + \\
& + \int_{1-y_1}^{x_1} dx \int_{1-x}^{y_1} e^{x-x_1+2(y-y_1)} dy = \frac{(1-y_1)e^{1-x_1-y_1} + x_1 e^{2(1-x_1-y_1)}}{2} + \\
& + \int_{1-y_1}^{x_1} x \cdot e^{-x-x_1+2-2y_1} dx - \frac{1}{2} \int_{y_1}^{1-x_1} (2-3y)e^{1-x_1+y-2y_1} dy + \frac{1}{2} \int_{1-y_1}^{x_1} (e^{x-x_1} - e^{-x-x_1+2-2y_1}) dx = \\
& = \frac{(1-y_1)e^{1-x_1-y_1} + x_1 e^{2(1-x_1-y_1)}}{2} - (1+x_1)e^{2(1-x_1-y_1)} + (2-y_1)e^{1-x_1-y_1} - \\
& - \frac{1}{2}(2+3x_1)e^{2(1-x_1-y_1)} + \frac{1}{2}(5-3y_1)e^{1-x_1-y_1} + \frac{1}{2}e^{2(1-x_1-y_1)} - e^{1-x_1-y_1} + \frac{1}{2} = \\
& = \frac{1}{2} \left(2x_1 + \frac{3}{2} \right) e^{2(1-x_1-y_1)} + (4-3y_1)e^{1-x_1-y_1}.
\end{aligned}$$

Демак, (2.34), (2.35) Коши масаласининг ечими куйидаги кўринишда $u(x_1, y_1) = 0,5 - (2x_1 + 1,5)e^{2(1-x_1-y_1)} + (4-3y_1)e^{1-x_1-y_1}$ бўлади.

III. Гурса масаласи [15], [18]. Маълумки (2.13) тенгламанинг характеристикалари $x = const$, $y = const$ тўғри чизиклардан иборат. Ихтиёрый $M_0(x_0, y_0)$ нуқта олайлик ва бу нуқтадан $x = x_0$, $y = y_0$ характеристикалар ўтказайлик. Бу характеристикалар текисликни тўрт соҳага ажратади.

Бу соҳалардан бирини Ω орқали белгилайлик. M_0 нуқтадан чиқиб Ω соҳани чегараланувчи ярим тўғри чизикларда $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар берилган бўлсин. У ҳолда (2.13) тенглама учун Ω соҳада Гурса масаласи куйидагича баён қилинади: (2.13) тенгламанинг Ω соҳада аниқланган ва узлуксиз ҳамда

$$u(x, y_0) = \varphi(x), \quad u(x_0, y) = \psi(y) \quad (2.37)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

Бу масала баъзида **характеристик масала** ҳам деб айтилади.

Агар $a(x, y)$, $b(x, y)$, $c(x, y)$ функцияларнинг баъзи хусусий қийматларида (2.13) тенгламанинг умумий ечими топилган бўлса, Гурса масаласининг ечимини бу умумий ечимдан фойдаланиб

топиш мумкин. Умумий ҳолда эса (2.13), (2.37) Гурса масаласи Риман усули ёрдамида ечилади.

Бунда Ω соҳанинг ихтиёрий $P(x_1, y_1)$ нуктасида Гурса масаласи ечимини топиш учун $x = x_1$, $y = y_1$ характеристикалар ўтказамиз. Бу характеристикаларнинг $x = x_0$, $y = y_0$ характеристикалар билан кесишишидан ҳосил бўлган соҳа (тўртбурчак)ни Ω_1 билан белгилаймиз.

$R(x, y; x_1, y_1)$ - (2.13) тенгламанинг Риман функцияси бўлсин. Риман функцияси x , y ўзгарувчилар бўйича қўшма тенгламанинг ечими бўлгани учун

$$\frac{\partial^2 R}{\partial x \partial y} - \frac{\partial}{\partial x}(aR) - \frac{\partial}{\partial y}(bR) = -cR(x, y, x_1, y_1)$$

тенглик ўринлидир. У ҳолда Ω_1 соҳада етарли силлик бўлган $u(x, y)$ функция учун ушбу

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial x \partial y} [u(x, y)R(x, y; x_1, y_1)] - R(x, y; x_1, y_1)Lu(x, y) = \\ = \frac{\partial}{\partial x} \left[u \left(\frac{\partial R}{\partial y} - aR \right) \right] + \frac{\partial}{\partial y} \left[u \left(\frac{\partial R}{\partial x} - bR \right) \right] \end{aligned} \quad (2.38)$$

айниятнинг тўғрилигига ишонч ҳосил қилиш кийин эмас.

(2.38) айнtimerни Ω_1 соҳа бўйича, яъни x ва y ўзгарувчилар бўйича $x_0 \leq x \leq x_1$, $y_0 \leq y \leq y_1$ ораликларда интеграллаб, Риман функциясининг ҳоссаларига асосан куйидаги тенгликни ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} u(x_1, y_1) = u(x_0, y_1)R(x_0, y_1; x_1, y_1) + u(x_1, y_0)R(x_1, y_0; x_1, y_1) - \\ - u(x_0, y_0)R(x_0, y_0; x_1, y_1) + \\ + \int_{y_0}^{y_1} \left[a(x_0, y)R(x_0, y; x_1, y_1) - \frac{\partial R(x_0, y; x_1, y_1)}{\partial y} \right] u(x_0, y) dy + \\ + \int_{x_0}^{x_1} \left[b(x, y_0)R(x, y_0; x_1, y_1) - \frac{\partial R(x, y_0; x_1, y_1)}{\partial x} \right] u(x, y_0) dx - \\ - \int_{x_0}^{x_1} dx \int_{y_0}^{y_1} R(x, y; x_1, y_1) f(x, y) dy \end{aligned} \quad (2.39)$$

Фараз қилайлик $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар иккинчи тартибли узулуксиз ҳосилаларга эга бўлган функциялар, $u(x, y)$ эса (2.13) тенгламанинг ечими бўлсин. У ҳолда (2.39) тенгликдан (2.13), (2.37) Гурса масаласининг ечими

$$\begin{aligned}
 u(x_1, y_1) = & R(x_1, y_0; x_1, y_1)\varphi(x_1) + R(x_0, y_1; x_1, y_1)\psi(y_1) - \\
 & - R(x_0, y_0; x_1, y_1)\varphi(x_0) + \\
 & + \int_{x_0}^{x_1} \left[b(x, y_0)R(x, y_0; x_1, y_1) - \frac{\partial}{\partial x} R(x, y_0; x_1, y_1) \right] \varphi(x) dx + \\
 & + \int_{y_0}^{y_1} \left[a(x_0, y)R(x_0, y; x_1, y_1) - \frac{\partial}{\partial y} R(x_0, y; x_1, y_1) \right] \psi(y) dy + \\
 & + \int_{x_0}^{x_1} dx_1 \int_{y_0}^{y_1} R(x, y; x_1, y_1) f(x, y) dy
 \end{aligned} \tag{2.40}$$

формула билан аниқланади.

Агар (2.13) тенгламада $a(x, y) \equiv b(x, y) \equiv c(x, y) \equiv 0$ бўлса, у ҳолда (2.13), (2.37) Гурса масаласининг ечими

$$u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) - \varphi(0) + \int_{x_0}^x \int_{y_0}^y f(\xi, \eta) d\xi d\eta \tag{2.41}$$

формула билан аниқланади. $u_{xy} = 0$ тенгламанинг Риман функцияси $R_1(x, y, x_0, y_0) = 1$ кўринишда бўлади.

3-Мисол. $x^2 u_{xx} - y^2 u_{yy} + x u_x - y u_y = 0, \quad 1/x < y < x, \quad x > 1$ (2.42)

тенглама учун қўйилган қуйидаги

$$u(x, y)|_{y=x} = x, \quad u(x, y)|_{y=1/x} = 1 + \ln x \tag{2.43}$$

Гурса масаласининг ечимини (2.42) тенгламани умумий ечимидан фойдаланиб топинг.

Ечиш. (1.27) га кўра (2.42) тенгламага мос характеристик тенглама

$$\begin{aligned}
 x^2 dy^2 - y^2 dx^2 = 0 \quad \text{ёки} \quad (xdy + ydx)(xdy - ydx) = 0, \\
 xdy + ydx = 0, \quad xdy - ydx = 0
 \end{aligned}$$

бўлади. Бундан эса (2.42) тенгламанинг характеристикаларини топамиз:

$$xy = c_1, \quad x/y = c_2.$$

(2.42) тенгламани $\xi = xy$, $\eta = x/y$, $u(x, y) = v(\xi, \eta)$ алмаштириш ёрдамида $v_{\xi\eta} = 0$ кўринишга келтириш мумкин. Унинг умумий ечимини $v(\xi, \eta) = f_1(\xi) + f_2(\eta)$ кўринишда бўлади. Демак, берилган (2.42) тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = f_1(xy) + f_2(x/y) \quad (2.44)$$

ни иборатдир.

(2.44)ни (2.43) шартларга қўямиз. У ҳолда f_1 ва f_2 функцияларни аниқлаш учун ушбу

$$\begin{cases} f_1(x^2) + f_2(1) = x, \\ f_2(x^2) + f_1(1) = 1 + \ln x \end{cases}$$

системани оламиз. Уни ечиб,

$$f_1(x) = \sqrt{x} - f_2(1), \quad f_2(x) = 1 + 0,5 \ln x - f_1(1)$$

ифодиларга эга бўламиз. Буларни (2.44) га қўйиб,

у(1,1) = $f_1(1) + f_2(1) = 1$ ни ҳисобга олиб, қуйидагини

$$u(x, y) = \sqrt{xy} + 0,5 \ln(x/y)$$

чиқариб қиламиз. Бу эса (2.42), (2.43) Гурса масаласининг ечимидир.

4-Мисол. $u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + u = 0$, $0 < x < +\infty$, $-x < y < x$ (2.45)

тенглама учун қўйилган қуйидаги

$$u(x, y)|_{y=x} = x, \quad u(x, y)|_{y=-x} = x^2, \quad 0 \leq x < +\infty \quad (2.46)$$

Гурса масаласини Риман усули ёрдамида ечинг.

Ечим. 1-мисолга ўхшаш (2.45) тенгламанинг Риман функциясини қуйидаги $R(x, y, x_0, y_0) = e^{x-x_0}$ кўринишда топамиз.

Энди (2.45)да $u(x, y) = e^{-x}v(x, y)$ алмаштириш бажариб, $v(x, y)$ га нисбатан

$$v_{xx} - v_{yy} = 0, \quad v(x, x) = e^x x, \quad v(x, -x) = e^x x^2 \quad (2.47)$$

Гурса масаласига эга бўламиз. $v_{xx} - v_{yy} = 0$ тенгламанинг Риман функцияси $R_1(x, y, x_0, y_0) = 1$ га тенг.

(2.41) формулага кўра $v(0, 0) = 0$, $f(x, y) = 0$ ни ҳисобга олиб (2.47) Гурса масаласини ечимини топамиз:

$$v(x, y) = e^{\frac{x+y}{2}} \cdot \frac{x+y}{2} + e^{\frac{x-y}{2}} \left(\frac{x-y}{2} \right)^2.$$

Бундан (2.45),(2.46) Гурса масаласининг ечимини куйидаги

$$u(x, y) = e^{-x} \left[e^{\frac{x+y}{2}} \cdot \frac{x+y}{2} + e^{\frac{x-y}{2}} \left(\frac{x-y}{2} \right)^2 \right]$$

кўринишда топамиз.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Куйидаги тенгламаларнинг Риман функцияси топилсин.

262. $u_{xx} - u_{yy} = 0$.

263. $u_{xx} - u_{yy} + \lambda^2 u = 0$, $\lambda = const$.

264. $u_{xx} - u_{yy} + au_x + \frac{1}{4}a^2 u = 0$, $a = const$.

265. $u_{xx} - u_{yy} + bu_y - \frac{1}{4}b^2 u = 0$, $b = const$.

266. $u_{xx} - u_{yy} + au_x + bu_y + cu = 0$, $a, b, c = const$.

267. $u_{xy} - \frac{1}{4} \frac{u}{(x-y)^2} = 0$.

II. Куйидаги функциялар берилган тенгламаларнинг Риман функцияси эканлиги исботлансин.

268. $R(\xi, \eta; x, y) = (xy/\xi\eta)^{1/2}$, $x^2 u_{xx} - y^2 u_{yy} = 0$.

269. $R(\xi, \eta; x, y) = F\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \frac{\sin(\xi-x)\sin(\eta-y)}{\sin(x-y)\sin(\xi-\eta)}\right)$,

$u_{\xi\eta} - \frac{1}{4} \frac{u}{\sin^2(\xi-\eta)} = 0$, бу ерда $F(a, b, c; z)$ – гипергеометрик

функция[2].

270. $R(\xi, \eta; x, y) = (\xi-\eta)^{\alpha+\beta} (\xi-y)^{-\alpha} (x-\eta)^{-\beta} F\left[\alpha, \beta, 1; \frac{(x-\xi)(\eta-y)}{(x-\eta)(\xi-y)}\right]$,

$u_{\xi\eta} - \frac{\alpha}{\xi-\eta} u_{\xi} + \frac{\beta}{\xi-\eta} u_{\eta} = 0$, $\alpha, \beta = const$.

271. $R(x, y; x_0, y_0) = J_0\left[\lambda\sqrt{(x-x_0)^2 - (y-y_0)^2}\right]$, $u_{xx} - u_{yy} + \lambda^2 u = 0$, бу ерда

$J_0(z)$ – нолинчи тартибли Бессел функция [2],[12].

272. $R(\xi, \eta; \xi_0, \eta_0) =$

$$\left(\frac{\eta + \xi}{\eta_0 + \xi_0}\right)^\alpha \left(\frac{\eta - \xi}{\eta_0 - \xi_0}\right)^\beta F_3(\alpha, \beta, 1 - \alpha, 1 - \beta, 1; \sigma_1, \sigma_2),$$

$$u_{\xi\eta} + \left[\frac{\alpha}{\eta + \xi} + \frac{\beta}{\eta - \xi}\right] u_\xi + \left[\frac{\alpha}{\eta + \xi} - \frac{\beta}{\eta - \xi}\right] u_\eta = 0, 0 < \alpha < \beta < \frac{1}{2},$$

бу ерда $\sigma_1 = -\frac{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)}{(\eta + \xi)(\eta_0 + \xi_0)}, \sigma_2 = \frac{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)}{(\eta - \xi)(\eta_0 - \xi_0)}$.

$F_3(\alpha, \beta, 1 - \alpha, 1 - \beta, 1; \sigma_1, \sigma_2)$ – Горн типдаги гипергеометрик функция[2].

273. $R(\xi, \eta; \xi_0, \eta_0) =$

$$= \left(\frac{\eta + \xi}{\eta_0 + \xi_0}\right)^\alpha \left(\frac{\eta - \xi}{\eta_0 - \xi_0}\right)^\beta {}_3\Phi_B^{(5)}(\alpha, \beta, 1 - \alpha, 1 - \beta, 1; \sigma_1, \sigma_2, \sigma_3),$$

$$u_{\xi\eta} + \left[\frac{\alpha}{\eta + \xi} + \frac{\beta}{\eta - \xi}\right] u_\xi + \left[\frac{\alpha}{\eta + \xi} - \frac{\beta}{\eta - \xi}\right] u_\eta + \frac{\lambda^2}{4} u = 0, 0 < \alpha < \beta < \frac{1}{2},$$

бу ерда $\sigma_1 = -\frac{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)}{(\eta + \xi)(\eta_0 + \xi_0)},$

$$\sigma_2 = \frac{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)}{(\eta - \xi)(\eta_0 - \xi_0)}, \sigma_3 = \frac{\lambda^2}{4}(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0),$$

$${}_3\Phi_B^{(5)}(a, b, a', b', c; x, y, z) = \sum_{i, j, k=0}^{\infty} \frac{(a)_i (b)_j (a')_i (b')_j}{(c)_{i+j+k} i! j! k!} x^i y^j z^k.$$

Горн типдаги гипергеометрик функция[1].

III. Гиперболик типдаги тенгламалар учун қўйилган куйидаги

Кўши масалалари Риман усули билан ечилсин.

274. $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, u(x, 0) = f_1(x), u_y(x, 0) = f_2(x).$

275. $x^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - y^2 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, u(x, 1) = f_1(x), u_y(x, 1) = f_2(x).$

276. $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + c^2 u + f(x, t), -\infty < x < +\infty, 0 < t < +\infty,$

$$u(x, 0) = \varphi(x), u_t(x, 0) = \psi(x), -\infty < x < +\infty.$$

277. $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - c^2 u + f(x, t), -\infty < x < +\infty, 0 < t < +\infty,$

$$u(x, 0) = \varphi(x), u_t(x, 0) = \psi(x), -\infty < x < +\infty.$$

$$278. (l-x) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{1}{a^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}, \quad -\infty < x < l, \quad 0 < t < +\infty, \quad l > 0,$$

$$u(x,0) = \varphi(x), \quad u_t(x,0) = \psi(x), \quad -\infty < x < l.$$

$$279. (l^2 - x^2) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - 2x \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \frac{1}{4}u = 0, \quad -l < x < l, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x,0) = \varphi(x), \quad u_t(x,0) = \psi(x), \quad -l < x < l.$$

$$280. xu_{xx} - u_{yy} + u_x = 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad u_y(x,0) = \psi(x), \quad x > 0.$$

$$281. yu_{xx} - u_{yy} = 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad u_y(x,0) = \psi(x), \quad y > 0.$$

$$282. xyu_{xy} - yu_{yy} + xu_x - u = 2y, \quad 0 < x, y < +\infty,$$

$$u\left(\frac{1}{y}, y\right) = 1 - y, \quad u_y\left(x, \frac{1}{x}\right) = x - 1.$$

$$283. u_{xy} + \frac{1}{x+y}(u_x + u_y) = 2, \quad 0 < x, y < +\infty,$$

$$u(x,x) = x^2, \quad u_x(x,x) = x + 1.$$

$$284. 2u_{xy} - e^{-x}u_{yy} = 4x, \quad 0 < x, y < +\infty,$$

$$u(x,x) = x^5 \cos x, \quad u_y(x,x) = x^2 + 1.$$

IV. Гиперболик типдаги тенгламалар учун қўйилган куйидаги Гурса масаласининг ечимини берилган тенгламани умумий ечимидан фойдаланиб топилсин.

$$285. u_{xy} + u_x = x, \quad x > 0, \quad y > 0, \quad u|_{x=0} = y^2, \quad u|_{y=0} = x^2.$$

$$286. u_{xy} + x^2 u_x = x, \quad x > 0, \quad y > 0, \quad u|_{x=0} = 0, \quad u|_{y=0} = x.$$

$$287. u_{xy} + u_x = 1, \quad x > 0, \quad y > 0, \quad u|_{x=0} = \varphi(y), \quad u|_{y=0} = \psi(x),$$

бу ерда $\varphi(x), \psi(x) \in C^2(x > 0) \cap C(x \geq 0)$ ва $\varphi(0) = \psi(0)$.

$$288. u_{xy} + xu_x = 0, \quad x > 0, \quad y > 0, \quad u|_{x=0} = \varphi(y), \quad u|_{y=0} = \psi(x),$$

бу ерда $\varphi(x), \psi(x) \in C^2(x > 0) \cap C(x \geq 0)$ ва $\varphi(0) = \psi(0)$.

$$289. 2u_{xx} - 2u_{yy} + u_x + u_y = 0, \quad y > |x|,$$

$$u|_{y=x} = 1, \quad u|_{y=-x} = (x+1)e^x.$$

$$290. 2u_{xx} + u_{xy} - u_{yy} + u_x + u_y = 0, \quad -\frac{1}{2}x < y < x, \quad x > 0,$$

$$u|_{y=x} = 1 + 3x, \quad u|_{y=-\frac{1}{2}x} = 1.$$

$$291. \quad u_{xx} + 6u_{xy} + 5u_{yy} = 0, \quad x < y < 5x, \quad x > 0,$$

$$u|_{y=x} = \varphi(x), \quad u|_{y=5x} = \psi(x),$$

где $\varphi(x), \psi(x) \in C^2(x > 0) \cap C(x \geq 0)$ и $\varphi(0) = \psi(0)$.

$$292. \quad u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0 \quad y < 0, \quad x > 0,$$

$$u|_{y=-x} = x + 1, \quad u|_{y=x-1} = x^2 + \frac{5}{4}.$$

$$293. \quad u_{xx} + 6u_{xy} + 5u_{yy} + u_x + 5u_y = 0 \quad x < y < 5x, \quad x > 0$$

$$u|_{y=x} = x^2, \quad u|_{y=5x} = x^2 - x.$$

$$294. \quad u_{xy} + yu_y = 0 \quad y > 0, \quad x > 0 \quad u|_{y=0} = e^x \quad u|_{x=0} = \cos y.$$

$$295. \quad u_{xx} + yu_{yy} + \frac{1}{2}u_y = 0, \quad -\frac{1}{4}x^2 < y < 0, \quad x > 0,$$

$$u|_{y=0} = 0, \quad u|_{y=-\frac{1}{4}x^2} = x^2.$$

$$296. \quad u_{xy} - e^x u_{yy} = 0, \quad x > 0, \quad y > -e^x, \quad u|_{x=0} = y^2, \quad u|_{y=-e^x} = 1 + x^2,$$

$$297. \quad yu_{xx} + (x-y)u_{xy} - xu_{yy} - u_x + u_y = 0, \quad 0 < y < x, \quad x > 0,$$

$$u|_{y=0} = 0, \quad u|_{y=x} = 4x^4.$$

$$298. \quad xu_{xx} + (x-y)u_{xy} - yu_{yy} = 0, \quad 0 < y < x, \quad x > 0,$$

$$u|_{y=0} = 0, \quad u|_{y=x} = x.$$

$$299. \quad y^2 u_{xx} + u_{xy} = 0, \quad 0 < y < 2, \quad y^3 - 8 < 3x < y^3,$$

$$u|_{y=2} = 3x + 8, \quad u|_{3x=y^3} = 2y^3.$$

$$300. \quad x^2 u_{xx} - y^2 u_{yy} = 0, \quad y > x, \quad x > 1, \quad u|_{x=1} = 1, \quad u|_{y=x} = x.$$

$$301. \quad 3x^2 u_{xx} + 2xyu_{xy} - y^2 u_{yy} = 0, \quad x < y < \frac{1}{\sqrt[3]{x}}, \quad 0 < x < 1,$$

$$u|_{x=y} = y, \quad u|_{xy^3=1} = y^2.$$

$$302. \quad 3x^2 u_{xx} + 2xyu_{xy} - y^2 u_{yy} = 0, \quad 1 < y < x, \quad x > 1,$$

$$u|_{y=x} = 0, \quad u|_{y=1} = y \cos \frac{\pi x}{2}.$$

$$303. \quad u_{xy} - \frac{1}{x-y}(u_x - u_y) = 1, \quad y < -x, \quad x > 2,$$

$$u|_{y=-x} = 0, \quad u|_{x=2} = 2 + 2y + 0,5y^2.$$

$$304. \quad u_{xx} - u_{yy} + \frac{2}{x}u_x = 0, \quad y > 1 + |x|,$$

$$u|_{y=x+1} = 1 - x, \quad u|_{y=1-x} = 1 + x.$$

$$305. \quad u_{xx} - u_{yy} + \frac{4}{x}u_x + \frac{2}{x^2}u = 0, \quad y > x, \quad x > 1,$$

$$u|_{y=x+1} = 1 - x, \quad u|_{y=1-x} = 1 + x.$$

$$306. \quad u_{xy} = 1, \quad \alpha x < y < \beta x, \quad x > 0, \quad 0 < \alpha < \beta, \quad u|_{y=\alpha x} = 0, \quad u|_{y=\beta x} = 0.$$

$$307. \quad u_{xy} = 0, \quad x^2 < y < 2x^2, \quad x > 0, \quad u|_{y=x^2} = x^4, \quad u|_{y=2x^2} = x^2.$$

$$308. \quad u_{xy} = 0, \quad x^4 < y < x^2, \quad 0 < x < 1, \quad u|_{y=x^2} = 0, \quad u|_{y=x^4} = x(1-x).$$

V. Қуйидаги тенгламалар учун $u(x, x) = \varphi(x)$,

$u(x, -x) = \psi(x)$, $\varphi(0) = \psi(0)$, $0 \leq x < +\infty$ шартлар билан қўйилган Гурса масалаларининг ечими Риман усули билан топилсин.

$$309. \quad u_{xx} - a^2 u_{tt} = 0, \quad a = \text{const.}$$

$$310. \quad u_{xx} - u_{tt} + \lambda^2 u = 0 \quad \lambda = \text{const.}$$

$$311. \quad u_{xx} - u_{tt} + \lambda^2 u = 1, \quad \varphi(x) = \psi(x) \equiv 0, \quad \lambda = \text{const.}$$

$$312. \quad u_{xx} - u_{tt} + au_x + \frac{1}{4}a^2 u = 0, \quad a = \text{const.}$$

$$313. \quad u_{xx} - u_{tt} + bu_t - \frac{1}{4}b^2 u = 0, \quad b = \text{const.}$$

$$314. \quad u_{xx} - u_{tt} + au_x + bu_t - \frac{1}{4}(a^2 - b^2)u = 0, \quad a = \text{const}, \quad b = \text{const.}$$

$$315. \quad u_{xx} - tu_{tt} + 0,5u_t = 0 \quad (t < 0) \text{ тенгламанинг}$$

$$u|_{L_1} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq 1/2; \quad u|_{L_2} = \psi(x), \quad (1/2) \leq x \leq 1$$

шартларни каноатлантирувчи ечими топилсин, бу ерда

$$L_1: x - 2\sqrt{-t} = 0, \quad L_2: x + 2\sqrt{-t} = 1. \quad \varphi(1/2) = \psi(1/2).$$

$$316. \quad \text{Тор тебраниш тенгламаси } (a=1) \text{ учун:}$$

а) Ушбу Асгейрссон принципи ўринли эканлигини исботланг: топ тебраниш тенгламаси ечимининг характеристик тўртбурчак варианти-карши учларидаги қийматларининг йиғиндиси ўзгармасдир;

б) Гурса масаласи Асгейрссон принциpidан фойдаланиб очилсин.

3- §. Гиперболик типдаги тенгламалар учун коррект қўйилган бошқа масалалар

Иккинчи тартибли икки ўзгарувчи каноник кўринишдаги ушбу

$$u_{xx} - u_{yy} + a(x, y)u_x + b(x, y)u_y + c(x, y)u = f(x, y) \quad (2.48)$$

тенглама берилган бўлсин. Бу тенгламанинг характеристикалари $x - y = \text{const}$, $x + y = \text{const}$ тўғри чизиклар оиласидан иборат бўлади.

Ω орқали $y=0$ тўғри чизикнинг ихтиёрий $A(a,0)B(b,0)$ восмаси ($a < b$) ва (2.48) тенгламанинг $AC: x+y=a$, $BC: x-y=b$ характеристикалари билан чегараланган учбурчакни белгилаймиз. Бу учбурчак **характеристик учбурчак** дейилади.

(2.48) тенгламанинг коэффициентлари ва ўнг томони $\bar{\Omega}$ да ётарли сильлик бўлганда бу тенглама учун Коши ва Гурса масалаларидан ташқари қуйидаги масалаларни ўрганиш мумкин.

Дарбунинг биринчи(Коши-Гурса-1) масаласи. (2.48) тенгламанинг Ω соҳада регуляр, $\bar{\Omega}$ да узлуксиз ва

$$u(x,0) = \tau(x), \quad a \leq x \leq b, \quad u|_{AC} = \psi(x), \quad a \leq x \leq \frac{a+b}{2} \quad (2.49)$$

шаршларни қаноатлантирувчи ечими топилсин, бу ерда $\tau(x)$, $\psi(x)$ - берилган функциялар бўлиб,

$$\tau(x) \in C^2(a,b) \cap C[a,b], \quad \psi(x) \in C^2\left(a; \frac{a+b}{2}\right) \cap C\left[a; \frac{a+b}{2}\right],$$

$\tau(a) = \psi(a)$ синфга тегишлидир.

$$\text{1-Мисол. } 2u_{xx} - 2u_{yy} + u_x + u_y = 0, \quad 0 < y < x, \quad 0 < x < 1-y \quad (2.50)$$

тенглама учун қўйилган қуйидаги

$$u(x, y)|_{y=0} = 1+x, \quad u(x, y)|_{y=x} = 1 \quad (2.51)$$

Коши-Гурса-1 масаласининг ечимини (2.50) тенгламани умумий ечимидан фойдаланиб топинг.

Ечиш. (2.50) тенгламани $u(x, y) = e^{y-x} v(x, y)$ алмаштириш ёрдамида $v_{xx} - v_{yy} = 0$ кўринишга келтириш мумкин. Унинг умумий ечими

$$v(x, y) = f_1(x+y) + f_2(x-y)$$

кўринишда бўлади. Демак, (2.50) тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = e^{y-x} [f_1(x+y) + f_2(x-y)] \quad (2.52)$$

дан иборатдир.

(2.52)ни (2.51) шартларга қўямиз. У холда f_1 ва f_2 функцияларни аниқлаш учун ушбу

$$\begin{cases} f_1(2x) + f_2(0) = 1, \\ (f_1(x) + f_2(x))e^{-0,25x} = x + 1 \end{cases}$$

системани оламиз. Уни ечиб,

$$f_1(x) = 1 - f_2(0), \quad f_2(x) = e^{0,25x} (x+1) - 1 + f_2(0)$$

ифодаларга эга бўламиз. Буларни (2.52)га қўйсақ,

$$u(x, y) = x - y + 1$$

хосил бўлади. Бу эса (2.50), (2.51) Коши-Гурса-1 масаласининг ечимидир.

Дарбунинг иккинчи (Коши-Гурса-2) масаласи. (2.48) тенгламанинг Ω соҳада регуляр, $\bar{\Omega}$ да узлуксиз ва

$$u_y(x, 0) = v(x), \quad a < x < b, \quad u|_{AC} = \psi(x), \quad a \leq x \leq \frac{a+b}{2} \quad (2.53)$$

шартларни каноатлантирувчи ечими топилсин, бу ерда $v(x)$ берилган функция бўлиб, $v(x) \in C^1(a, b)$ синфга тегишлидир.

2-Мисол. $u_{xx} - 2u_{xy} - 3u_{yy} = 0, \quad -\frac{3}{4} < y < 0, \quad -y < x < 1 + \frac{1}{3}y$ (2.54) тенглама учун қўйилган қуйидаги

$$u_y(x, y)|_{y=0} = 0,25x + \cos x, \quad u(x, y)|_{y=-x} = 1 \quad (2.55)$$

Коши-Гурса-2 масаласининг ечимини (2.54) тенгламани умумий ечимидан фойдаланиб топинг.

Ечиш. (2.54) тенгламани

$$\xi = 3x - y, \quad \eta = x + y, \quad u(x, y) = v(\xi, \eta)$$

вариациянинг ёрдамида $v_{\xi\eta} = 0,125$ кўринишга келтириш мумкин.

Унинг умумий ечими

$$v(\xi, \eta) = 0,125\eta\xi + f_1(\xi) + f_2(\eta)$$

ёришида бўлади. Демак, (2.54) тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = 0,125(3x - y)(x + y) + f_1(3x - y) + f_2(x + y) \quad (2.56)$$

ни айбатдир. Бундан u бўйича ҳосила оламиз:

$$u_x(x, y) = 0,25x - 0,25y - f_1'(3x - y) + f_2'(x + y). \quad (2.57)$$

(2.56) ва (2.57)ни (2.55) шартларга қўямиз. У ҳолда f_1 ва f_2

функцияларни аниқлаш учун ушбу

$$\begin{cases} f_1(4x) + f_2(0) = 1, \\ 0,25x + f_1(3x) + f_2'(x) = 0,25x + \cos x \end{cases}$$

системани оламиз. Уни ечиб,

$$f_1(x) = 1 - f_2(0), \quad f_2(x) = \sin x + f_2(0)$$

функцияларга эга бўламиз. Буларни (2.56) га қўйсақ,

$$u(x, y) = 0,125(3x - y)(x + y) + \sin x + 1$$

ёриши бўлади. Бу эса (2.54), (2.55) Коши-Гурса-2 масаланинг ёришидир.

Дарбунинг биринчи ва иккинчи масаларда (2.49) ва (2.53) шартлардаги иккинчи шартни \overline{BC} характеристикада берилган

$u|_{\overline{BC}} = \varphi(x)$, $\frac{a+b}{2} \leq x \leq b$ шарт билан алмаштириш мумкин.

И (А) нуқта x ўқи бўйича ўнгга (чапга) чексиз узоклашган ҳолда ҳосил бўлган Ω соҳада ҳам Дарбу масалалари юқоридагидек ёрилади, фақат бу ерда берилган функциялар $(a, +\infty)$, $[(-\infty, b)]$ интервалларда аниқланган бўлади.

Иди Ω_1 орқали $y=0$ тўғри чизик ҳамда $l_1: y=f(x)$, $l_2: y=g(x)$ эгри чизиклар билан чегараланган соҳани белгилайлик, бу ерда

$$f(a) = g(b) = 0, \quad 0 > \frac{df}{dx} > -1, \quad 0 < \frac{dg}{dx} < 1.$$

Ω_1 соҳада (1) тенглама учун Дарбу масалалари баён қилинётганда $u|_{AC} = \psi(x)$ $[u|_{BC} = \varphi(x)]$ шарт $u|_{l_1} = \psi(x)$

$[u|_{I_2} = \varphi(x)]$ шарт билан, Гурса масаласида эса $u|_{AC} = \psi(x)$, $u|_{BC} = \varphi(x)$ шартлар $u|_{I_1} = \psi(x)$, $u|_{I_2} = \varphi(x)$ шартлар билан алмаштирилади.

Агар (2.5) тенгламанинг коэффициентлари ва ўнг томони $y \rightarrow 0$ да махсусликка эга бўлса, бу тенглама учун Коши ва Коши Гурса масалалари коррект қўйилмаган бўлиши мумкин. Бунда бу тенглама учун қўйилган масала коррект бўлиши учун бошланғич шартларни бошқачароқ, масалан:

$$\lim_{y \rightarrow 0} |y|^{\alpha(x)} u(x, y) = \tau_1(x), \quad \lim_{y \rightarrow 0} |y|^{\beta(x)} u(x, y) = \nu_1(x),$$

$$|u(x, y)| < +\infty, \quad |u_y(x, y)| < +\infty$$

кўринишларда беришга тўғри келади, бу ерда $\alpha(x)$, $\beta(x)$ - мусбат функциялар.

3-Мисол. $u_{xx} - u u_{yy} - 0,5u_y = 0, \quad y > 0$ (2.58)

тенглама учун коррект Коши масаласи қўйинг ва ечинг.

Ечиш. (2.58) тенгламани

$$\xi = x + 2y^{1/2}, \quad \eta = x - 2y^{1/2}, \quad u(x, y) = v(\xi, \eta)$$

алмаштириш ёрдамида $v_{\xi\eta} = 0$ кўринишга келтириш мумкин.

Унинг умумий ечими

$$v(\xi, \eta) = f_1(\xi) + f_2(\eta)$$

кўринишда бўлади. Демак, (2.58) тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, y) = f_1(x + 2y^{1/2}) + f_2(x - 2y^{1/2}) \quad (2.59)$$

дан иборатдир. Бундан y бўйича ҳосила оламиз:

$$u_y(x, y) = y^{-1/2} \left(f_1'(x + 2y^{1/2}) - f_2'(x - 2y^{1/2}) \right). \quad (2.60)$$

Бу ифоданинг ўнг томони $y \rightarrow 0$ да махсусликка эга бўлганлиги сабабли (2.58) тенглама учун (2.6) бошланғич шарт билан берилган Коши масаласи коррект қўйилмагандир. Шу сабабли (2.58) тенглама учун қўйилган Коши масаласи коррект бўлиши учун (2.6) бошланғич шартларни (2.60) асосан қўйидаги

$$u(x, 0) = \tau(x), \quad \lim_{y \rightarrow 0} y^{1/2} \frac{\partial u}{\partial y} = \nu(x) \quad (2.61)$$

Ўқинишида бериш шартдир. Шуни таъкидлаш лозимки, (2.61) шартларга қўриниши ўзгарган Коши шартлари дейилади.

(2.59) ва (2.60)ни (2.61) шартларга қўямиз. У холда f_1 ва f_2 функцияларни аниқлаш учун ушбу

$$\begin{cases} f_1(x) + f_2(x) = \tau(x), \\ f_1'(x) - f_2'(x) = \nu(x); \end{cases} \quad \text{ёки} \quad \begin{cases} f_1'(x) + f_2'(x) = \tau'(x), \\ f_1'(x) - f_2'(x) = \nu(x) \end{cases}$$

системани оламиз. Уни ечиб,

$$f_1(x) = \frac{1}{2} \left(\tau(x) - \tau(0) + f_1(0) + \int_0^x \nu(t) dt \right),$$

$$f_2(x) = \frac{1}{2} \left(\tau(x) - \tau(0) + f_2(0) - \int_0^x \nu(t) dt \right)$$

ифодаларга эга бўламиз. Буларни (2.59)га қўйиб, $u(0, 0) = f_1(0) + f_2(0) = \tau(0)$ ни ҳисобга олиб қуйидагини

$$u(x, y) = \frac{1}{2} \tau \left(x + 2y^{1/2} \right) + \frac{1}{2} \tau \left(x - 2y^{1/2} \right) + \frac{1}{2} \int_{x-2y^{1/2}}^{x+2y^{1/2}} \nu(t) dt$$

қўйиб киламиз. Бу эса (2.58), (2.61) Коши масаласининг ечимидир.

Худди шу каби юқори тартибли тенгламалар учун ҳам турли масалалар қўйилади.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тор тебраниш тенграмаси учун қўйилган қуйидаги масалаларни ечими топилсин.

317. $u(x, 0) = \varphi(x)$, $0 \leq x \leq 2a$, $u(x, x) = \psi(x)$, $0 \leq x \leq a$, $\varphi(0) = \psi(0)$.

318. $u(0, y) = \sin y$, $0 \leq y \leq 1$, $u(y, y) = 0$, $0 \leq y \leq 2$.

319. $u(0, y) = y^2$, $0 \leq y \leq 4$, $u(y, y) = y^3$, $0 \leq y \leq 2$.

320. $u(x, 0) = \varphi(x)$, $0 \leq x \leq \frac{4}{3}$, $u\left(x, \frac{x}{2}\right) = \psi(x)$, $0 \leq x \leq \frac{2}{3}$, $\varphi(0) = \psi(0)$.

321. $u(x, 0) = \sin x$, $u\left(x, \frac{x}{4}\right) = x$, $x \geq 0$.

$$322. \quad u(x,0)=0, \quad 0 \leq x \leq 1; \quad u(x, x^2/4) = x^3, \quad 0 \leq x \leq 1.$$

$$323. \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad u[x, \tau(x)] = \psi(x), \quad 0 \leq x \leq 1, \quad \varphi(0) = \psi(0), \quad 0 < \frac{d\tau}{dx} < 1.$$

$$324. \quad u(x, -0; 0, 25x) = x, \quad u(x; 0, 25x) = x, \quad x \geq 0.$$

$$325. \quad \left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0} = \varphi(x), \quad u(x, x) = \psi(x), \quad x \geq 0.$$

$$326. \quad \left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0} = \varphi(x), \quad u(x, x-1) = \psi(x), \quad x \leq 1.$$

$$327. \quad u(x, x) = \varphi(x), \quad \left(\frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{y=-x} = \psi(x), \quad 0 \leq x < \infty.$$

$$328. \quad u(x, x) = \varphi(x), \quad \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{y=x} = \psi(x), \quad 0 \leq x < \infty.$$

II. $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенгламанинг $\Omega = \{(x, y) : -x < y < x-1, x > 0\}$ соҳадда регуляр $\bar{\Omega}$ да узлуксиз ва куйидаги шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин:

$$329. \quad u(x, 0) = \tau(x), \quad 0 \leq x \leq 1;$$

$$\alpha(x) \frac{d}{dx} u\left(\frac{x}{2}, -\frac{x}{2}\right) + \beta(x) \frac{d}{dx} u\left(\frac{1+x}{2}, \frac{x-1}{2}\right) = \gamma(x), \quad 0 < x < 1.$$

$$330. \quad u_y(x, 0) = \nu(x), \quad 0 < x < 1;$$

$$\alpha(x) u\left(\frac{x}{2}, -\frac{x}{2}\right) + \beta(x) u\left(\frac{1+x}{2}, \frac{x-1}{2}\right) = \gamma(x), \quad 0 \leq x \leq 1.$$

331. $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенглама учун Дарбунинг биринчи масаласи Асгейрссон принциpidан фойдаланиб ечилсин.

332. Тор тебраниш тенгламаси ечимининг Ω характеристика тўртбурчак чегарасида берилган қиймати бўйича бу тенгламанинг Ω да регуляр ва $\bar{\Omega}$ да узлуксиз бўлган ечимини топиш ҳақидаги масала коррект бўладими?

333. $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенглама ечимини $x-y=0$ характеристикада

берилган ўзининг ва $\frac{\partial u}{\partial n} = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right)$ нормал ҳосиласининг

қиймати орқали бир қийматли топиб бўлмаслигини исботланг.

111. λ нинг қандай қийматида $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенглама учун $\lambda = 1$ эҳтимоли чизикда бошланғич шартлар берилган Коши масаласи ёрқин эффект бўлади?

112. φ_0 ва φ_1 нинг қандай қийматларида $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенглама учун $s = \{(x, y) : x = \cos \varphi, y = \sin \varphi, \varphi_0 \leq \varphi \leq \varphi_1\}$ ёйда бошланғич шартлар берилган Коши масаласи коррект бўлади?

116. Ушбу $y^2 u_{xx} + y u_{yy} + 0,5 u_y = 0$ тенгламанинг $u(x, 0) = \varphi(x)$, $u_x(x, 0) = \psi(x)$, $0 < x < 1$ шартларни қаноатлантирувчи ечимини топиш ҳақидаги масала коррект эмаслиги исботлансин.

117. Ушбу $y^2 u_{yy} + y u_{xx} + 0,5 u_y = 0$ тенгламанинг $u(x, 0) = \tau(x)$, $\lim_{y \rightarrow 0} (-y)^{-1/2} \frac{\partial u(x, y)}{\partial y} = \nu(x)$, $0 < x < 1$ шартларни қаноатлантирувчи ечимни топиш.

118. Ушбу $u_{xx} - y u_{yy} - 0,5 u_y = 0$ $y > 0$ тенгламанинг қуйида берилган шартларни қаноатлантирувчи ечимни топиш:

$$a) u(x, 0) = \tau(x), \quad 0 < x < 1, \quad \left| \lim_{y \rightarrow +0} u_y \right| < \infty;$$

$$b) u(x, 0) = \sin x, \quad \lim_{y \rightarrow 0} y^{1/2} \frac{\partial u}{\partial y} = 0.$$

119. Ушбу $u_{yy} - (-y)^m u_{xx} + \frac{m}{2} (-y)^{\frac{m-1}{2}} u_x = 0$ тенглама учун

$$u(x, y)|_{AC} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq \frac{1}{2}, \quad \lim_{y \rightarrow 0} \frac{\partial u(x, y)}{\partial y} = \nu(x), \quad 0 < x < 1$$

шартлар билан берилган Коши-Гурса масаласи коррект эмаслиги исботлансин, бу ерда

$AC: x = \frac{2}{m+2} (-y)^{\frac{m+2}{2}} = 0$, $\varphi(x)$, $\nu(x)$ – берилган функциялар.

120. Ушбу $u_{yy} - (-y)^m u_{xx} + \frac{m}{2} (-y)^{\frac{m-1}{2}} u_x = 0$ тенглама учун

$$u(x, y)|_{BC} = \psi(x), \quad 0,5 \leq x \leq 1, \quad \lim_{y \rightarrow 0} \frac{\partial u(x, y)}{\partial y} = \nu(x), \quad 0 < x < 1$$

шартлар билан берилган Коши-Гурса масаласи коррект эмаслиги исботлансин, бу ерда

BC: $x + \frac{2}{m+2}(-y)^{\frac{m+2}{2}} = 1$, $\psi(x)$, $\nu(x)$ – берилган функциялар.

341. Ушбу $u_{xx} - 2u_{xy} + 4e^x = 0$ тенглама учун

$u|_{x=0} = \sin y$, $u|_{x=-0,5y} = y$ шартлар билан берилган Коши-Гурсе масаласини ечинг.

342. Ушбу $u_{xy} + u_x = 1$, $0 < y < x$ тенглама учун

$u|_{y=0} = x^2$, $u|_{y=x} = \sin x$ шартлар билан берилган Коши-Гурсе масаласини ечинг.

343. Ушбу $u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0$, $0 < y < x$ тенглама учун

$u|_{y=0} = 0$, $u|_{y=x} = x$ шартлар билан берилган Коши-Гурсе масаласини ечинг.

344. Ушбу $\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} - \frac{\partial^3 u}{\partial y^3} = 0$ тенгламанинг берилган шартларни

қаноатлантирувчи счими топилсин:

а) $u(0, y) = \varphi_1(y)$, $u_x(0, y) = \varphi_2(y)$, $u_{xx}(0, y) = \varphi_3(y)$.

б) $u(x, 0) = \varphi_1(x)$, $u_y(x, 0) = \varphi_2(x)$, $u_{yy}(x, 0) = \varphi_3(x)$.

345. Ушбу $\frac{\partial^3 u}{\partial x^3} - (a+b+c)\frac{\partial^3 u}{\partial x^2 \partial y} + (ab+ac+bc)\frac{\partial^3 u}{\partial x \partial y^2} - abc\frac{\partial^3 u}{\partial y^3} = 0$.

тенгламанинг $u(x, 0) = \varphi_1(x)$, $u_y(x, 0) = \varphi_2(x)$, $u_{yy}(x, 0) = \varphi_3(x)$ шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

346. Ушбу $\frac{\partial^4 u}{\partial x^4} - 2\frac{\partial^4 u}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 u}{\partial y^4} = 0$ тенгламанинг берилган

шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин:

а) $u(x, 0) = \tau(x)$, $u_y(x, 0) = 0$, $u_{yy}(x, 0) = 0$, $u_{yyy}(x, 0) = 0$.

б) $u(x, x) = \tau_1(x)$, $u(x, -x) = \tau_2(x)$, $\left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y}\right)\Big|_{y=-x} = \tau_3(x)$,

$\left(\frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y}\right)\Big|_{y=x} = \tau_4(x)$, $x \geq 0$; $\tau_1(0) = \tau_2(0)$, $\tau_1'(0) = \tau_2'(0)$,

$\tau_2'(0) = \tau_3(0) = \tau_4(0)$, $\tau_3'(0) = \tau_4'(0)$.

4-§. Тор тебранишли тенгламаси учун Коши масаласини ечишда Фурье интегралини қўллаш

4.1-Таориф. Агар $f(x)$ функция $(-\infty, +\infty)$ да абсолют интегралланувчи бўлиб, Ox ўқининг исталган чекли $[-l, l]$ кесмасида силлиқ бўлакли бўлса, у ҳолда $f(x)$ нинг ушбу

$$f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi \quad (2.62)$$

кўринишдаги **Фурье интеграл**и мавжуд [5], [15].

$$u_{tt} = a^2 u_{xx}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty \quad (2.63)$$

теңгламанинг ечими (2.62) кўринишда излаймиз, яъни

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} U(\xi, t) e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi \quad (2.64)$$

(2.64) ни (2.63)га қўйиб

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} \{U_{tt} + a^2 \lambda^2 U\} e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi = 0 \quad (2.65)$$

қилиб қиламиз.

(2.65) тенглик ўринли бўлиши учун

$$\frac{d^2 U(t, \xi)}{dt^2} + a^2 \lambda^2 U(t, \xi) = 0 \quad (2.66)$$

бўлиши старлидир.

(2.66) оддий дифференциал тенгламанинг умумий ечими

$$U(\xi, t) = A(\xi) e^{ia\lambda t} + B(\xi) e^{-ia\lambda t}, \quad (2.67)$$

бу ерда $A(\xi)$ ва $B(\xi)$ - ξ параметрнинг ихтиёрий функциялари.

(2.67)ни (2.64)га қўйиб, (2.62) га асосан тенгламанинг умумий ечимини оламиз:

$$\begin{aligned} U(x, t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} [A(\xi) e^{i\lambda(x+at-\xi)} + B(\xi) e^{i\lambda(x-at-\xi)}] d\xi = \\ &= A(x+at) + B(x-at). \end{aligned} \quad (2.68)$$

Худди шундай (2.62) Фурье интегралини тор тебранишли тенгламаси учун турли хил масалаларни ечишда қўллаш мумкин.

1. $(-\infty, +\infty)$ да аниқланган $f(x)$ функциянинг Фурье алмаштириши.

4.2-Таъриф. 4.1- таърифдаги шартларни қаноатлантирувчи $f(x)$, $x \in (-\infty, +\infty)$ функция учун ушбу

$$\bar{f}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) e^{-i\lambda\xi} d\xi \quad (2.69)$$

кўринишдаги Фурье интеграллари мавжуд бўлиб, у $f(x)$ функциянинг Фурье алмаштириши дейилади [5].

(1) формулага асосан $f(x)$ нинг оригиналига ўтиш

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{f}(\lambda) e^{i\lambda x} d\lambda \quad (2.70)$$

формула орқали амалга оширилади.

Шуни таъкидлаш лозимки, (2.69) ва (2.70) формулалар ўзаро тесқари алмаштиришлардир.

2. $(0, +\infty)$ да аниқланган $f(x)$ функциянинг Фурье алмаштириши.

4.3-Таъриф. 4.1-таърифдаги шартларни қаноатлантирувчи $f(x)$, $x \in (0, +\infty)$ функция учун ушбу

$$\bar{f}_c(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} f(\xi) \cos \lambda \xi d\xi \quad (2.71)$$

ва

$$\bar{f}_s(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} f(\xi) \sin \lambda \xi d\xi \quad (2.72)$$

кўринишдаги Фурье интеграллари мавжуд бўлиб, улар $f(x)$ функциянинг мос равишда косинус ва синус алмаштиришлари дейилади.

(2.71) ва (2.72) формулаларнинг оригиналига ўтиш мос равишда

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} \bar{f}_c(\lambda) \cos \lambda x d\lambda \quad (2.73)$$

ва

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) \sin \lambda x \, d\lambda \quad (2.74)$$

формулар орқали амалга оширилади.

$$1\text{-Мисол. } u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t), \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0 \quad (2.75)$$

тегламанинг

$$u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0, \quad -\infty < x < +\infty \quad (2.76)$$

ёшилган шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

1-чизи. (2.64) формулани (2.75) ва (2.76) қўйиб, (2.62) га кўра

$$f(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi, \tau) e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi \quad (2.77)$$

формулани ҳисобга олиб

$$\left. \begin{aligned} \frac{d^2 U}{dt^2} + a^2 \lambda^2 U &= f(\xi, t) \\ U(\xi, 0) = 0, \quad \frac{dU(\xi, 0)}{dt} &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (2.78)$$

ҳисоб қиламиз.

(2.78) масаланинг ечими

$$U(\xi, t) = \frac{1}{a\lambda} \int_0^t f(\xi, \tau) \sin a\lambda(t-\tau) d\tau \quad (2.79)$$

ёқринишда бўлади.

(2.79) ни (2.64) га қўйиб, (2.77) ва $\sin \varphi = (e^{i\varphi} - e^{-i\varphi})/2i$

формуларга асосан қуйидаги ечимни оламиз:

$$\begin{aligned} U(x, t) &= \frac{1}{2a\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\lambda} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi \int_0^t f(\xi, \tau) \sin a\lambda(t-\tau) d\tau = \\ &= \frac{1}{4a\pi} \int_0^t d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{i\lambda} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\lambda i\xi} f(\xi, \tau) \left[e^{i\lambda(x+a(t-\tau))} - e^{i\lambda(x-a(t-\tau))} \right] d\xi = \\ &= \frac{1}{4a\pi} \int_0^t d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\lambda i\xi} f(\xi, \tau) d\xi \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t+\tau)} e^{i\lambda\mu} d\mu = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} d\mu \left[\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda(\mu-\xi)} f(\xi, \tau) d\xi \right] = \\
 &= \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\mu, \tau) d\mu
 \end{aligned}$$

Демак, (2.75), (2.76) Коши масаласининг ечими

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\mu, \tau) d\mu$$

кўринишда бўлади.

$$2\text{-Мисол. } u_{xx} = a^2 u \quad -\infty < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty \quad (2.80)$$

тенгламининг

$$u(0, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty \quad (2.81)$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x), \quad 0 < x < +\infty \quad (2.82)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

Ечиш. (2.80) тенгламани ва (2.82) шартни иккала томонини $\sqrt{2} \cdot \sin \lambda \xi / \sqrt{\pi}$ га кўпайтириб, ξ бўйича 0 дан $+\infty$ гача интеграллаб, қуйидаги масалани ҳосил қиламиз:

$$\frac{d^2 U_s(\lambda, t)}{dt^2} + a^2 \lambda^2 U_s(\lambda, t) = 0, \quad (2.83)$$

$$U_s(\lambda, t) \Big|_{t=0} = \bar{f}_s(\lambda), \quad \frac{dU_s}{dt} \Big|_{t=0} = \bar{\psi}_s(\lambda), \quad (2.84)$$

бу ерда

$$U_s(\lambda, t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} u(\xi, t) \sin \lambda \xi d\xi,$$

$$\bar{f}_s(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} f(\xi) \cdot \sin \lambda \xi d\xi, \quad \bar{\psi}_s(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \psi(\xi) \cdot \sin \lambda \xi d\xi.$$

(2.83) тенгламани (2.84) бошланғич шарт асосида ечиб, қуйидаги ечимни оламиз:

$$U_s(\lambda, t) = \bar{f}_s(\lambda) \cos a \lambda t + \bar{\psi}_s(\lambda) \frac{\sin a \lambda t}{a \lambda} \quad (2.85)$$

(2.85) формулани иккала томонини $\sqrt{2} \cdot \sin \lambda x / \sqrt{\pi}$ га кўпайтириб, λ бўйича 0 дан $+\infty$ гача интеграллаймиз:

$$u(x, t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} U_s(\lambda, t) \sin \lambda x d\lambda = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) \cos a\lambda t \cdot \sin \lambda x d\lambda + \\ \frac{1}{a} \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{\psi}_s(\lambda) \sin a\lambda t \cdot \sin \lambda x d\lambda = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) [\sin \lambda(x+at) + \\ + \sin \lambda(x-at)] d\lambda + \frac{1}{2a} \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{\psi}_s(\lambda) \frac{\cos \lambda(x-at) - \cos \lambda(x+at)}{\lambda} d\lambda,$$

бу ерда $x > at$. Бундан ва куйидаги

$$\int_{x-at}^{x+at} \psi(\mu) d\mu = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{\psi}_s(\lambda) d\lambda \int_{x-at}^{x+at} \sin \lambda \mu d\mu = \\ = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \bar{\psi}_s(\lambda) \frac{\cos \lambda(x-at) - \cos \lambda(x+at)}{\lambda} d\lambda, \\ \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) \sin \lambda(x \pm at) d\lambda = f(x \pm at)$$

формулаларни эътиборга олиб, $x \geq at$ да

$$u(x, t) = \frac{f(x+at) + f(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\mu) d\mu \quad (2.86)$$

қилишимиз.

Агар $x \leq at$ бўлса, у ҳолда синус ва косинусларнинг $x-at$ аргументини $at-x$ га алмаштириб куйидагича ечимни оламиз:

$$u(x, t) = \frac{f(at+x) - f(at-x)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{at+x} \psi(\mu) d\mu \quad (2.87)$$

(2.86) ва (2.87) ечимларни бирлаштириб, (2.80), (2.81), (2.82) масъуланинг ечимини оламиз:

$$u(x, t) = \frac{f(x+at) + \text{sign}(x-at) f(|x-at|)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{|x-at|}^{x+at} \psi(z) dz.$$

Гиперболик типдаги тенгламалар учун қўйилган Коши ва бошқа масалаларни ечишда Лаплас

$$U(x, p) = \int_0^{+\infty} u(x, t) e^{-pt} dt \quad \text{ёки} \quad u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} U(x; a+ip) e^{(a+ip)t} dp, \quad a > \xi > 0$$

ва

$$U(\lambda, t) = \int_0^{+\infty} \rho u(\rho, t) J_0(\lambda \rho) d\rho \quad \text{ёки} \quad u(\rho, t) = \int_0^{+\infty} \lambda W(\lambda, t) J_0(\lambda \rho) d\lambda$$

Ханкел алмаштиришлардан ҳам фойдаланиш мумкин, бу ерда $J_0(z)$ – нолинчи тартибли биринчи тур Бессел функцияси [2. Том 2]. Бу ҳақидаги тўлиқ маълумотларни [15], [3], [5] адабиётлардан топиш мумкин.

Мустақил ечиш учун масалалар

Қуйидаги масалаларни Фурье интегралини қўллаб ечинг.

347. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + c^2 u$, $-\infty < x < +\infty$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = \varphi(x)$, $u_t(x, 0) = \psi(x)$, $-\infty < x < +\infty$
348. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + c^2 u + f(x, t)$, $-\infty < x < +\infty$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = u_t(x, 0) = 0$, $-\infty < x < +\infty$.
349. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $0 < x$, $t < +\infty$, $u_x(0, t) = 0$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = \varphi(x)$, $u_t(x, 0) = \psi(x)$, $0 < x < +\infty$.
350. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $0 < x$, $t < +\infty$, $u(0, t) = \mu(t)$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = 0$, $0 < x < +\infty$.
351. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $0 < x$, $t < +\infty$, $u_x(0, t) = v(t)$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = 0$, $0 < x < +\infty$.
352. $u_{tt} = u_{xx} + c^2 u$, $0 < x$, $t < +\infty$, $u_x(0, t) = v(t)$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = 0$, $0 < x < +\infty$.
353. $u_{tt} = u_{xx} + c^2 u$, $0 < x$, $t < +\infty$, $u(0, t) = \mu(t)$, $0 < t < +\infty$,
 $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = 0$, $0 < x < +\infty$.

154. Агар $\bar{f}(\lambda)$ ва $\bar{g}(\lambda)$ функциялар мос равишда $f(x)$ ва $g(x)$ функцияларнинг $e^{i\lambda x}$ ядроли Фурье алмаштиришлари (образи) бўлса, у ҳолда

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \bar{f}(\lambda) \bar{g}(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda = \int_{-\infty}^{+\infty} f(s-x) g(s) ds$$

тенгликни ўринли бўлишини исботланг.

155. а) Агар $\bar{f}_c(\lambda)$ ва $\bar{g}_c(\lambda)$ функциялар мос равишда $f(x)$ ва $g(x)$ функцияларнинг косинус - образлари бўлса, у ҳолда

$$\int_0^{+\infty} \bar{f}_c(\lambda) \bar{g}_c(\lambda) \cdot \cos \lambda x d\lambda = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} g(s) [f(|s-x|) + f(s+x)] ds$$

тенгликни ўринли бўлишини исботланг.

б) Агар $\bar{f}_s(\lambda)$ ва $\bar{g}_c(\lambda)$ функциялар мос равишда $f(x)$ ва $g(x)$ функцияларнинг синус ва косинус - образлари бўлса, у ҳолда

$$\int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) \bar{g}_c(\lambda) \cdot \sin \lambda x d\lambda = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} f(s) [g(|s-x|) - g(s+x)] ds$$

тенгликни ўринли бўлишини исботланг.

256. 1. Қуйидаги масалаларни

а) $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $-\infty < x < +\infty$, $0 < t < +\infty$,

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x), \quad -\infty < x < +\infty$$

б) $u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t)$, $-\infty < x < +\infty$, $0 < t < +\infty$,

$$u(x, 0) = u_t(x, 0) = 0, \quad -\infty < x < +\infty.$$

Фурье алмаштиришлари ёрдамида ечинг.

2. Қуйидаги масалаларни

а) $u_{tt} = u_{xx}$, $0 < x, t < +\infty$,

$$u(0, t) = \varphi(t), \quad u(+\infty, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0, \quad 0 < x < +\infty;$$

б) $u_{tt} = a^2 u_{xx} + 2b u_t + c^2 u$, $0 < x, t < +\infty$,

$$u(0, t) = \varphi(t), \quad u(+\infty, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0, \quad 0 < x < +\infty;$$

с) $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $0 < x, t < +\infty$,

$$u_x(0,t) - hu(0,t) = \varphi(t), \quad u(+\infty, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x,0) = 0, \quad u_x(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty$$

Лаплас алмаштиришлари ёрдамида ечинг.

3. Куйидаги масалаларни

а) $u_{tt} = a^2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial \rho^2} + \frac{1}{\rho} \cdot \frac{\partial u}{\partial \rho} \right), \quad 0 < \rho, t < +\infty,$

$$u(\rho,0) = \frac{A}{\sqrt{1+\rho^2}}, \quad u_t(\rho,0) = 0, \quad 0 \leq \rho < +\infty, \quad A = \text{const};$$

б) $\Delta u(\rho, z) \equiv \frac{1}{\rho} \cdot \frac{\partial}{\partial \rho} \left(\rho \cdot \frac{\partial u}{\partial \rho} \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0, \quad 0 < \rho, t < +\infty,$

$$u(\rho,0) = f(\rho), \quad u(\rho, +\infty) = 0, \quad 0 \leq \rho < +\infty,$$

$$u(+\infty, z) = 0, \quad u_\rho(+\infty, z) = 0, \quad z > 0$$

Ханкел алмаштиришлари ёрдамида ечинг.

5-§. Ярим чегараланган тор тебраниш тенгламаси учун масалалар. Давом эттириш усули

Ярим чегараланган торнинг эркин тебранишига торнинг бошланғич ҳолати ва бошланғич тебраниш тезлигидан ташқари унинг чегараланган учида содир бўлаётган жараён ҳам таъсир қилади. Бу – математик тилда ярим чегараланган тор тебранишини ўрганиш учун бошланғич шартлардан ташқари чегаравий шартлар ҳам берилиши зарурлигини билдиради. Ярим чегараланган тор тебраниш тенгламаси учун қўйилган бундай шартли масалалар аралаш масалалар ёки бошланғич – чегаравий масалалар дейилади.

Ярим чегараланган тор эркин тебраниш тенгламаси учун аралаш масалалар куйидагича баён қилинади:

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} \quad (a > 0), \quad x > 0, \quad t > 0 \quad (2.88)$$

тенгламанинг $Q = \{(x,t) : x \geq 0, t \geq 0\}$ соҳада аниқланган, узлуксиз ва

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad u_t|_{t=0} = \psi(x), \quad x \geq 0 \quad (2.89)$$

бошланғич шартларни ҳамда

$$u|_{x=0} = \mu(t), \quad t \geq 0; \quad (2.90_1)$$

$$u_x|_{x=0} = \mu(t), \quad t \geq 0; \quad (2.90_2)$$

$$(u_x - \alpha u)|_{x=0} = \mu(t), \quad t \geq 0 \quad (2.90_3)$$

шартлардан бирини қаноатлантирувчи ечими топилсин.

Бу ерда $\varphi(x)$, $\psi(x)$, $\mu(t)$ берилган функциялар, α - берилган сон.

Одатда (2.90₁), (2.90₂), (2.90₃)лар мос равишда **I**, **II**, **III** чегаравий шартлар дейилади, уларга мос равишда ўрганилаётган масала ҳам **I**, **II**, **III** аралаш масала деб аталади[5],[15],[19].

Аралаш масаланинг ечими мавжуд бўлиши учун берилган бошланғич ва чегаравий функциялар $O(0,0)$ нуктада маълум мувофиқлаштириш шартларини бажариши керак. Масалан, **I** чегаравий масала учун бу шартлар қуйидагича:

$$\mu(0) = \varphi(0) [=u(0,0)], \quad \mu'(0) = \psi(0) [=u_t(0,0)],$$

$$\mu''(0) = a^2 \varphi''(0) [u_{tt}(0,0) = a^2 u_{xx}(0,0)].$$

Аралаш масалаларни ечишда қуйидаги икки лемма муҳим ўрин тутлади.

5.1-Лемма. Агар $-\infty < x < +\infty$ да аниқланган $\Phi(x)$ ва $\Psi(x)$ функциялар бирор x_0 нуктага нисбатан тоқ бўлса,

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} \quad (a > 0), \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0 \quad (A)$$

$$u|_{t=0} = \Phi(x), \quad x \geq 0; \quad u_t|_{t=0} = \Psi(x), \quad x > 0 \quad (B)$$

масаланинг ечими x_0 нуктада нолга тенг бўлади.

5.2-Лемма. Агар $-\infty < x < +\infty$ да аниқланган $\Phi(x)$ ва $\Psi(x)$ функциялар бирор x_0 нуктага нисбатан жуфт бўлса, (A), (B) масала ечимининг x бўйича ҳосиласи x_0 нуктада нолга тенг бўлади.

Бу леммаларнинг исботи (A), (B) масала ечимини аниқловчи

$$u(x,t) = \frac{1}{2} [\Phi(x+at) + \Phi(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \Psi(\xi) d\xi \quad (D)$$

Даламбер формуласидан келиб чиқади[5],[19].

5.1-леммадан фойдаланиб, (2.88) тенгламанинг (2.89) ва

$$u|_{x=0} = 0 \quad (2.91)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечимини топиш мумкин.

Ҳақиқатдан ҳам, бу ерда $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функцияларни $-\infty < x < 0$ ораликка тоқ давом эттириб,

$$\Phi(x) = \begin{cases} \varphi(x), & x > 0, \\ -\varphi(-x), & x < 0, \end{cases} \quad \Psi(x) = \begin{cases} \psi(x), & x > 0, \\ -\psi(-x), & x < 0 \end{cases}$$

белгилашлар киритсак, (D) формула билан аниқланган $u(x, t)$ функция $\{(x, t): -\infty < x < +\infty, t \geq 0\}$ соҳада (A), (B) масаланин ечими бўлади.

5.1- леммага асосан, бу функция учун $u(0, t) = 0$ тенглик бажарилади. Бундан ташқари $t = 0$ ва $x > 0$ да

$$u(x, 0) = \Phi(x) = \varphi(x), \quad x > 0; \quad u_t(x, 0) = \Psi(x) = \psi(x), \quad x > 0$$

тенгликлар ҳосил бўлади.

Демак, (D) формула $x \geq 0, t \geq 0$ да (2.88), (2.89), (2.91) масаланин ечимини аниқлайди. Агар бу формулада $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функцияларга қайтсак, (2.88), (2.89), (2.91) масаланин ечими

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds, & t < \frac{x}{a}, \quad x > 0, \\ \frac{1}{2} [\varphi(x+at) - \varphi(at-x)] + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(\xi) d\xi, & t > \frac{x}{a}, \quad x > 0 \end{cases} \quad (E)$$

формула билан аниқланиши келиб чиқади.

Энди (2.88) тенгламанин

$$u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0, \quad u|_{x=0} = \mu(t) \quad (2.92)$$

шартларни каноатлантирувчи ечимини топайлик.

(2.88) тенгламанин умумий ечимини аниқловчи

$$u(x, t) = f(x-at) + g(x+at) \quad (Y)$$

формуладан бошланғич шартларга асосан келиб чиқадики, агар $x > at$ бўлса, $f(z) \equiv g(z) \equiv 0$ бўлиб, $u(x, t) \equiv 0$ бўлади. Агар $0 < x < at$ бўлса, $x+at > 0$ бўлиб, $g(z) \equiv 0$ бўлади ва натижада (Y) тенглик

$$u(x, t) \equiv f(x-at) \quad (2.93)$$

кўринишни олади. Бу ердаги $f(x)$ номаълум функция чегаравий шартдан топилади:

$$u(0, t) = f(-at) = \mu(t), \quad t > 0 \quad \text{ёки} \quad f(\xi) = \mu\left(-\frac{\xi}{a}\right), \quad \xi < 0. \quad (2.94)$$

Демак, (2.93) ва (2.94)га асосан, (2.88), (2.92) масаланин ечими $0 < x < at$ бўлганда

$$u(x,t) = \mu\left(t - \frac{x}{a}\right) \quad (2.95)$$

формула билан аниқланади.

(2.95) формула $x - at > 0$ бўлганда ҳам (2.88), (2.92) масаланинг ечимини бериши учун $\mu(t)$ функцияни $t < 0$ да нол деб давом эттириш керак. У ҳолда

$$H(t) = \begin{cases} \mu(t), & t > 0; \\ 0, & t \leq 0 \end{cases}$$

Белгилаш киритсак, (2.88), (2.92) масала ечимини

$$u(x,t) = H\left(t - \frac{x}{a}\right), \quad x \geq 0, \quad t \geq 0,$$

кўринишда ёзиш мумкин.

Юқоридагилардан келиб чиқадики, I аралаш масаланинг ечими $u(x,t) = u_1(x,t) + u_2(x,t)$ тенглик билан аниқланади, бу ерда $u_1(x,t)$ - (2.88), (2.89), (2.91) масаланинг ечими, $u_2(x,t)$ эса (2.88), (2.92) масаланинг ечими.

Мисол. Ярим чегараланган ($0 < x < +\infty$) тор $x=0$ нуктага маҳкамланган бошланғич вақтда тор

$$\varphi(x) = \begin{cases} 0, & x \notin [l, 3l], \\ x - l, & x \in [l, 2l], \\ 3l - x, & x \in [2l, 3l] \end{cases}$$

функция графиги кўринишга эга. Тор бошланғич тебраниш теъинишига эга эмас. Торнинг $t_k = kl/4a$ ($k=0,2,4$) вақтдаги кўриниши чизилсин.

Иш. Торнинг тебранишини аниқловчи функцияни $u(x,t)$ билан белгилшасак, унинг учи $x=0$ нуктага маҳкамлангани учун $u(0,t) = 0$ ва бошланғич тезликка эга бўлмагани учун $u_t|_{t=0} = 0$ бўлади.

Демак, бу ерда $u_{tt} = a^2 u_{xx}$ ($x > 0, t > 0$) тенгламанинг $u(0,t) = 0$, $u(x,0) = \varphi(x)$, $x \geq 0$; $u_t|_{t=0} = 0$, $x > 0$ шартларни

канонизантирувчи ечимини топиш ҳақидаги масалага эгамиз. (E)

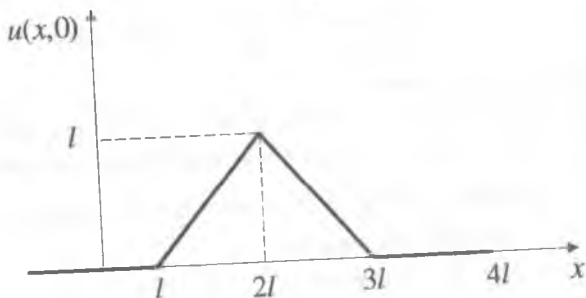
формулага асосан масала ечими

$$u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2}[\varphi(x+at) + \varphi(x-at)], & x \geq at, \\ \frac{1}{2}[\varphi(x+at) - \varphi(at-x)], & 0 \leq x < at \end{cases} \quad (2.96)$$

формула билан аниқланади.

1. $t = t_0 = 0$ бўлсин. У ҳолда $x \geq 0$ бўлиб, (2.96) формулага асосан

$$u(x,0) = \frac{1}{2}[\varphi(x) + \varphi(x)] = \varphi(x) = \begin{cases} 0, & x \notin [l, 3l]; \\ x-l, & x \in [l, 2l]; \\ 3l-x, & x \in [2l, 3l]. \end{cases} \quad (2.97)$$



5.1-чизма

2. $t = t_2 = l/2a$ бўлсин. У ҳолда ечим (2.97) формулага кўра

$$u\left(x, \frac{l}{2a}\right) = \begin{cases} \frac{1}{2}\left[\varphi\left(x + \frac{l}{2}\right) + \varphi\left(x - \frac{l}{2}\right)\right], & x \geq \frac{l}{2}; \\ \frac{1}{2}\left[\varphi\left(x + \frac{l}{2}\right) - \varphi\left(\frac{l}{2} - x\right)\right], & 0 \leq x < \frac{l}{2} \end{cases} \quad (2.98)$$

каби аниқланади.

а) $0 \leq x < \frac{l}{2}$ бўлганда $\frac{l}{2} \leq x + \frac{l}{2} \leq l$, $0 \leq \frac{l}{2} - x \leq \frac{l}{2}$ бўлади. Шунини учун (2.97) га асосан $\varphi\left(x + \frac{l}{2}\right) = 0$, $\varphi\left(\frac{l}{2} - x\right) = 0$. У ҳолда (2.98) га

асосан $u\left(x, \frac{l}{2a}\right) \equiv 0$;

б) $\frac{l}{2} \leq x \leq \frac{3l}{2}$ бўлганда $l \leq x + \frac{l}{2} \leq 2l$, $0 \leq x - \frac{l}{2} \leq l$ бўлади. У ҳолда

(2.97) га асосан $\varphi\left(x+\frac{l}{2}\right)=\left(x+\frac{l}{2}\right)-l=x-l/2, \varphi\left(x-\frac{l}{2}\right)\equiv 0$. Шунинг учун

(2.98) асосан, $u\left(x, \frac{l}{2a}\right)=\frac{1}{2}\left[\left(x-\frac{l}{2}\right)+0\right]=\frac{1}{2}\left(x-\frac{l}{2}\right)$;

в) $\frac{3l}{2} \leq x \leq \frac{5l}{2}$ бўлганда $2l \leq x+\frac{l}{2} \leq 3l$ бўлади. Шунинг учун (2.97)

га асосан $\varphi\left(x+\frac{l}{2}\right)=3l-\left(x+\frac{l}{2}\right)=\frac{5l}{2}-x$,

$\varphi\left(x-\frac{l}{2}\right)=\left(x-\frac{l}{2}\right)-l=x-\frac{3l}{2}$. У ҳолда (2.98) га асосан

$$u\left(x, \frac{l}{2a}\right)=\frac{1}{2}\left[\left(\frac{5l}{2}-x\right)+\left(x-\frac{3l}{2}\right)\right]=\frac{1}{2}l.$$

г) $\frac{5l}{2} \leq x \leq \frac{7l}{2}$ бўлганда $3l \leq x+\frac{l}{2} \leq 4l, 2l \leq x-\frac{l}{2} \leq 3l$ бўлиб, (2.97) га

асосан $\varphi\left(x+\frac{l}{2}\right)\equiv 0, \varphi\left(x-\frac{l}{2}\right)=3l-\left(x-\frac{l}{2}\right)=\frac{7l}{2}-x$. У ҳолда (2.98) га

асосан $u\left(x, \frac{l}{2a}\right)=\frac{1}{2}\left[0+\left(\frac{7l}{2}-x\right)\right]=\frac{1}{2}\left(\frac{7l}{2}-x\right)$;

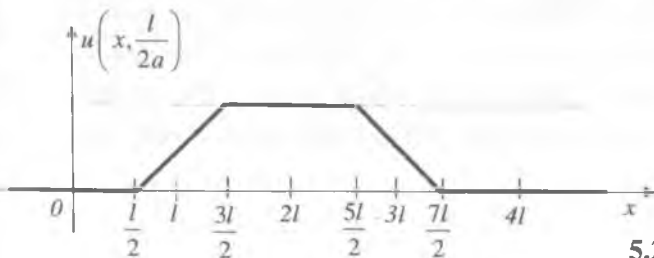
д) $\frac{7l}{2} \leq x$ бўлганда $x+\frac{l}{2} \geq 4l, x-\frac{l}{2} \geq 3l$ бўлиб, (2.97) га асосан

$$\varphi\left(x+\frac{l}{2}\right)\equiv \varphi\left(x-\frac{l}{2}\right)\equiv 0. \text{ Демак, } u\left(x, \frac{l}{2a}\right)\equiv 0.$$

Юқоридагиларга асосан:

$$u\left(x, \frac{l}{2a}\right) = \begin{cases} 0, & \text{агар } 0 \leq x \leq \frac{l}{2}; \\ \frac{1}{2}\left(x-\frac{l}{2}\right), & \text{агар } \frac{l}{2} \leq x \leq \frac{3l}{2}; \\ \frac{1}{2}l, & \text{агар } \frac{3l}{2} \leq x \leq \frac{5l}{2}; \\ \frac{1}{2}\left(\frac{7l}{2}-x\right), & \text{агар } \frac{5l}{2} \leq x \leq \frac{7l}{2}; \\ 0, & \text{агар } \frac{7l}{2} \leq x. \end{cases}$$

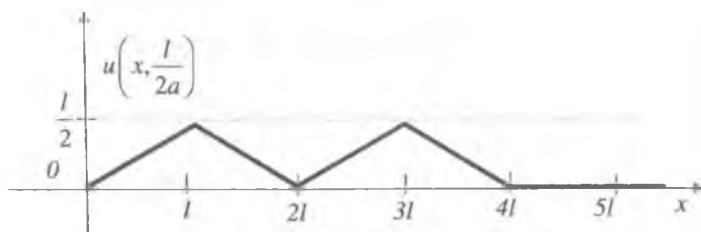
Демак, бу ҳолда тор 5.2 - чизмадаги кўринишга эга бўлади.



5.2-чизма

3. Худди шу каби $t = t_4 = \frac{l}{a}$ да

$$u\left(x, \frac{l}{2a}\right) = \begin{cases} \frac{1}{2}x, & \text{агар } 0 \leq x \leq l; & l - \frac{1}{2}x, & \text{агар } l \leq x \leq 2l; \\ \frac{1}{2}x - l, & \text{агар } 2l \leq x \leq 3l; & 2l - \frac{1}{2}x, & \text{агар } 3l \leq x \leq 4l; \\ 0, & \text{агар } 4l \leq x. \end{cases}$$



5.3- чизма

II ва III аралаш масалалар ечимлари ҳам худди шу усулди топилади. Бунда II бир жинсли чегаравий шарт олинганда бошланғич функциялар $-\infty < x < 0$ га жуфт давом эттирилади, III бир жинсли чегаравий шарт олинганда эса тоқ давом эттирилади.

Бир жинсли бўлмаган II ва III чегаравий шарт олинганда $f(\xi)$ га нисбатан биринчи тартибли оддий дифференциал тенглама ҳосил бўлади. Бу тенгламанинг ягона ечими $u(x, t)$ функциянинг $x - at = 0$ характеристикада узлуксизлигидан фойдаланиб топилади.

Агар (2.88) тенглама ўрнига

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t) \quad (2.99)$$

бир жинсли бўлмаган тенглама берилган бўлса, аввал (2.99) тенгламанинг бирор $w(x, t)$ хусусий ечими топилиб, сўнгра масала ечимини $u(x, t) = v(x, t) + w(x, t)$ кўринишда қидириш керак. Бунда $v(x, t)$ янги номаълум функция учун (2.88), (2.89), (2.90₁) (ёки (2.90₂) ёки (2.90₃)) кўринишдаги янги масала ҳосил бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

157. Қандай A ва ω ўзгармас сонлар учун

$$u_{tt} = u_{xx}, \quad u|_{x=0} = \cos \omega t, \quad u|_{t=0} = Ae^{-x^2}, \quad u_t|_{t=0} = 0$$

масаланинг ечими мавжуд бўлади. Шу ечим топилсин.

158. Чегараланмаган ($0 < x < \infty$) тор $x=0$ нуктага маҳкамланган.

Бошланғич вақтда тор

$$\varphi(x) = \begin{cases} 0, & x \notin [h, 2h], \\ 4(x-2h)(x-h), & x \in [h, 2h] \end{cases}$$

функция графиги кўринишга эга. Тор бошланғич тебраниш теъдиллигига эга эмас. Торнинг $t_k = kh/4a$ ($k=0, 2, 4$) вақтдаги кўриниши чизилсин.

159. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $x > 0$, $t > 0$;

$$u_x(0, t) = 0, \quad t > 0; \quad u(x, 0) = \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x), \quad x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

160. Ярим чегараланган тор учун кўйилган куйидаги аралаш масала ечимининг $t_0 = 0$, $t_1 = 1,5\pi$, $t_2 = 2,5\pi$ вақтдаги графиги чизилсин:

$$u_{tt} = u_{xx}, \quad x > 0, \quad y > 0; \quad u_x|_{x=0} = 0, \quad t > 0;$$

$$u|_{t=0} = \begin{cases} -\sin x, & \pi < x < 2\pi, \\ 0, & x \notin (\pi, 2\pi), \end{cases} \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

161. Ярим чегараланган ($0 < x < +\infty$) торнинг $x=0$ нуктадаги учинчи. Тор бошланғич тебраниш тезлигига эга эмас ва бошланғич вақтда

$$\varphi(x) = \begin{cases} 0, & x \notin [l, 3l], \\ (l-x)(x-3l), & x \in [l, 3l] \end{cases}$$

функция графиги каби кўринишга эга. Торнинг $t_k = kl/4a$, ($k=0, 2, 4$) вақтдаги кўринишини аниқланг.

162. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $x > 0$, $y > 0$; $u_x|_{x=0} = v(t)$, $t > 0$;

$u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0$, $x > 0$ масала ечими топилсин.

163. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $x > 0$, $t > 0$;

$$(u_x - hu)|_{x=0} = X(t), \quad t > 0, \quad h > 0; \quad u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0, \quad x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

$$364. u_{tt} = \frac{1}{4}u_{xx}; (u_x - u)|_{x=0} = \alpha(t), t > 0;$$
$$u|_{t=0} = \varphi(x), u_t|_{t=0} = 0, x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

365. Қандай $\lambda = const$ ва $\varphi(x)$ функция учун

$$u_{tt} = u_{xx}, (u_t + \lambda u_x)|_{x=0} = 0, u|_{t=0} = \varphi(x), u_t|_{t=0} = 0$$

масаланинг $u(x,t) \in C^2(R_+^2 \times R_+^2)$ ечими мавжуд бўлади, шу ечим топилсин.

366. Чегараланмаган тор учун ушбу Коши масаласи берилган:

$$u_{tt} = u_{xx} + f(x,t), -\infty < x < +\infty, t > 0;$$

$$u(x,0) = 0, u_t(x,0) = 0, -\infty < x < +\infty.$$

Агар $f(x,t)$ функция x аргументга нисбатан тоқ бўлса $u(x,t)|_{x=0} = 0$ ва жуфт бўлса $u_x(x,t)|_{x=0} = 0$ бўлиши исботлансин.

$$367. u_{tt} = a^2u_{xx} + f(x,t), x > 0, t > 0;$$
$$u|_{x=0} = 0, t > 0; u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0, x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

$$368. u_{tt} = a^2u_{xx} + f(x,t), x > 0, t > 0;$$
$$u_x|_{x=0} = 0, t > 0; u|_{t=0} = u_t|_{t=0} = 0, x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

$$369. u_{tt} = a^2u_{xx} + f(x,t), x > 0, t > 0;$$
$$u|_{x=0} = 0, t > 0; u|_{t=0} = \varphi(x), u_t|_{t=0} = \psi(x), x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

$$370. u_{tt} = a^2u_{xx} + f(x,t), x > 0, t > 0;$$
$$u_x|_{x=0} = 0, t > 0; u|_{t=0} = \varphi(x), u_t|_{t=0} = \psi(x), x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

$$371. u_{tt} = a^2u_{xx} + f(x,t), x > 0, t > 0;$$
$$u|_{x=0} = \mu(t), t > 0; u|_{t=0} = \varphi(x), u_t|_{t=0} = \psi(x), x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

$$172. \quad u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t), \quad x > 0, \quad t > 0; \quad u_x|_{x=0} = v(t), \quad t > 0;$$

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad u_t|_{t=0} = \psi(x), \quad x > 0$$

масаланинг ечими топилсин.

6-§. Чекли оралик учун давом эттириш усули

Чекли $(0, l)$ оралик учун аралаш масалалар куйидагича баён қилинади:

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} \quad 0 < x < l, \quad t > 0 \quad (2.100)$$

тенгламанинг $\{(x, t): 0 \leq x \leq l, t \geq 0\}$ соҳада аниқланган, узлуксиз ва

$$u|_{x=0} = 0, \quad u|_{x=l} = 0, \quad t \geq 0; \quad (2.101)$$

тегравий ҳамда

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad u_t|_{t=0} = \psi(x), \quad 0 < x < l, \quad (2.102)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

(2.100) тенгламанинг умумий ечими

$$u(x, t) = f_1(x - at) + f_2(x + at) \quad (2.103)$$

шаклида бўлади. (2.103) ни (2.102) шартга қўйиб куйидагига олиб бўламиз:

$$f_1(x) = \frac{1}{2} \varphi(x) - \frac{1}{2a} \int_0^x \psi(s) ds, \quad (2.104)$$

$$f_2(x) = \frac{1}{2} \varphi(x) + \frac{1}{2a} \int_0^x \psi(s) ds. \quad (2.105)$$

(2.104) ва (2.105) формулалардаги $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар $0 \leq x \leq l$ ораликда аниқланган бўлгани учун $f_1(x)$ ва $f_2(x)$ функциялар ҳам шу ораликда аниқланган бўлади.

Демак, (2.103) формуладан фойдаланиш учун $f_1(x)$ ва $f_2(x)$ функцияларни ёки тўла эквивалент бўлгани сабабли $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функцияларни $0 < x < l$ ораликдан ташқарига давом эттириш зарур бўлади. $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функцияларни давом эттириш учун (2.101) шартдан фойдаланамиз. (2.103) формуланинг ўнг томонига $x = 0$ ва $x = l$ ни қўйиб,

$$f_1(-at) + f_2(at) = 0, \quad f_1(l - at) + f_2(l + at) = 0$$

тенгликларни ҳосил қиламиз. Бунда at ни x орқали белгилаб олсак,

$$f_1(-x) = -f_2(x), \quad f_1(l-x) = -f_2(l+x) \quad (2.106)$$

тенгликларга эга бўламиз.

Агар (2.106) да $x \in (0, l)$ бўлса, у ҳолда $f_1(x)$ функция $(-l, 0)$ оралиқда $f_2(x)$ эса $(l, 2l)$ оралиқда аниқланади. Шунингдек,

$$f_2(x+2l) = -f_1(-x) = f_2(x), \quad f_1(x+2l) = f_1(x)$$

яъни $f_1(x)$ ва $f_2(x)$ функциялар даври $T = 2l$ тенг.

Шундай қилиб, $f_1(x)$ ва $f_2(x)$ функциялар барча ҳақиқий x лар учун аниқланади. (2.102) бошланғич шартларга кўра,

$$\varphi(x) = f_1(x) + f_2(x), \quad \psi(x) = a[f_2'(x) - f_1'(x)].$$

Булардан дарҳол

$$\varphi(-x) = f_1(-x) + f_2(-x) = -f_2(x) - f_1(x) = -\varphi(x), \quad (2.107)$$

$$\psi(-x) = a[f_2'(-x) - f_1'(-x)] = a[f_1'(x) - f_2'(x)] = -\psi(x), \quad (2.108)$$

$$\varphi(x+2l) = \varphi(x), \quad \psi(x+2l) = \psi(x) \quad (2.109)$$

тенгликлар келиб чиқади. Бу формулалар шуни кўрсатадики $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар $(0, l)$ оралиқдан $(-l, 0)$ оралиққа тоқлик қонуни бўйича $2l$ давр билан давом эттирилади.

Шуни таъкидлаш лозимки,

$$u(x, t) = \frac{1}{2}[\varphi(x+at) + \varphi(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi, \quad x \in \mathbb{R}, \quad t > 0 \quad (2.110)$$

ечимнинг иккинчи тартибгача ҳосилалари билан узлуксиз ўлишини таъминлаш учун давом эттирилган $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар мос равишда $C^2[0, l]$ ва $C^1[0, l]$ синф-ларга тегишли бўлиб,

$$\varphi(0) = \varphi(l) = 0, \quad \varphi''(0) = \varphi''(l) = 0, \quad \psi(0) = \psi(l) = 0 \quad (2.111)$$

шартларни қаноатлантириши зарурдир.

Мисол. $u_{tt} = u_{xx}$, $0 < x < \pi$, $t > 0$ тенгламанин
 $\{(x, t): 0 \leq x \leq \pi, t \geq 0\}$ соҳада аниқланган, узлуксиз ва $u|_{x=0} = 0$,
 $u|_{x=l} = 0, t \geq 0$ чегаравий хамда $u|_{t=0} = \sin x$, $0 \leq x \leq \pi$,

$u_t|_{t=0} = \sin x$, $0 < x < \pi$, бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечимини давом эттириш усулида топинг.

Ғиши. Қўйилган масаланинг чегаравий ва бошланғич шартлари (2.107), (2.108), (2.109), (2.111), шартларни қаноатлантиради ҳамда $\varphi(x) = \sin x$ ва $\psi(x) = \sin x$ функцияларнинг даври $T = 2l$ га тенг. Шунинг учун (2.110)га кўра масаланинг ечими қуйидаги кўринишда бўлади:

$$u(x, t) = \frac{1}{2} [\sin(x+t) + \sin(x-t)] + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} \sin \xi d\xi =$$

$$\frac{1}{2} [\sin(x+t) + \sin(x-t)] - \frac{1}{2} [\cos(x+t) - \cos(x-t)] = \sqrt{2} \cdot \sin x \cdot \cos\left(\frac{\pi}{4} - t\right).$$

Мустақил ечиш учун масалалар

Чекли оралик учун давом эттириш усули ёрдамида қуйидаги масалаларни ечинг.

173. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $0 < x < l$, $0 < t < +\infty$; $u_x|_{x=0} = 0$, $u_x|_{x=l} = 0$, $0 < t < +\infty$, $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $0 \leq x \leq l$, $u_t|_{t=0} = \psi(x)$, $0 < x < l$, бу ерда $\varphi(x) \in C^2[0, l]$, $\psi(x) \in C^1[0, l]$ бўлиб, $\varphi'(0) = \varphi'(l) = 0$, $\psi'(0) = \psi'(l) = 0$ шартларни қаноатлантиради.

174. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $0 < x < l$, $0 < t < +\infty$; $u|_{x=0} = 0$, $u_x|_{x=l} = 0$, $0 < t < +\infty$, $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $0 \leq x \leq l$, $u_t|_{t=0} = \psi(x)$, $0 < x < l$, бу ерда $\varphi(x) \in C^2[0, l]$, $\psi(x) \in C^1[0, l]$ бўлиб, $\psi(0) = \psi'(l) = 0$, $\varphi(0) = \varphi''(0) = \varphi'(l) = 0$ шартларни қаноатлантиради.

175. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + c^2 u$, $0 < x < l$, $0 < t < +\infty$;
 $u|_{x=0} = 0$, $u|_{x=l} = 0$, $0 < t < +\infty$,
 $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $0 \leq x \leq l$, $u_t|_{t=0} = \psi(x)$, $0 < x < l$.

176. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + c^2 u$, $0 < x < l$, $0 < t < +\infty$;
 $u|_{x=0} = 0$, $u_x|_{x=l} = 0$, $0 < t < +\infty$,
 $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $0 \leq x \leq l$, $u_t|_{t=0} = \psi(x)$, $0 < x < l$.

$$377. \quad u_{tt} = a^2 u_{xx} + c^2 u, \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < +\infty;$$

$$u_x|_{x=0} = 0, \quad u_x|_{x=l} = 0, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad u_t|_{t=0} = \psi(x), \quad 0 < x < l.$$

$$378. \quad u_{tt} = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < +\infty; \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0,$$

$$u_x|_{x=0} = g(t), \quad u_x|_{x=l} = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad \text{бу ерда } g(t) \in C^1[0, +\infty) \text{ бўлиб,}$$

$$g(0) = g'(0) = 0, \quad \text{шартларни қаноатлантиради.}$$

$$379. \quad u_{tt} = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < +\infty; \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0,$$

$$u|_{x=0} = g(t), \quad u_x|_{x=l} = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad \text{бу ерда } g(t) \in C^2[0, +\infty), \text{ бўлиб,}$$

$$g(0) = g'(0) = g''(0) = 0, \quad \text{шартларни қаноатлантиради.}$$

$$380. \quad u_{tt} = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < \pi, \quad 0 < t < +\infty;$$

$$u_x|_{x=0} = 0, \quad u_x|_{x=l} = 0, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u|_{t=0} = \cos x, \quad 0 \leq x \leq \pi, \quad u_t|_{t=0} = \cos x, \quad 0 < x < \pi.$$

7- §. Чегараланган тор тебраниш тенгламаси учун масалалар. Фурье усули

Фурье ёки ўзгарувчиларни ажратиш усули хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламаларни ечишда кенг қўланиладиган усуллардан биридир. Бу усулнинг моҳиятини тор тебраниш тенгламаси учун бир қатор мисолларда текшириб кўрамиз.

1. Аралаш масалани чегараланган тор тебраниш тенгламаси учун ечиш. Ушбу

$$\rho(x)u_{tt} = [\rho(x)u_x]_x - q(x)u, \quad 0 < x < l, \quad t > 0 \quad (2.112)$$

тенгламанинг $P = \{(x, t) : 0 \leq x \leq l, t \geq 0\}$ да аниқланган, узлуксиз ва

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l \quad u_t|_{t=0} = \psi(x), \quad 0 < x < l \quad (2.113)$$

бошланғич шартларни ҳамда

$$\left. \begin{aligned} \alpha u(0, t) + \beta u_x(0, t) &= 0, \quad t \geq 0, \\ \gamma u(l, t) + \delta u_x(l, t) &= 0, \quad t \geq 0 \end{aligned} \right\} \quad (2.114)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x, t)$ ечими топилсин.

Бу ерда $\rho(x)$, $p(x)$, $q(x)$, $\varphi(x)$, $\psi(x)$ - берилган функциялар; l , α , β , γ , δ - берилган сонлар бўлиб, $\rho(x) > 0$, $p(x) > 0$, $q(x) \geq 0$,

$t=0, \alpha^2 + \beta^2 \neq 0, \gamma^2 + \delta^2 \neq 0, \rho(x) \equiv 1, p(x) \equiv a^2, q(x) \equiv 0$ бўлганда (2.112) дан тор тебраниш тенгламаси, $\beta = \delta = 0, \alpha = \gamma = 0, \alpha\beta\gamma\delta \neq 0$ бўлганда (2.114) дан мос равишда **I, II, III** чегаравий шартлар келиб чиқади[5],[8],[15],[19].

Юқорида қўйилган (2.112), (2.113), (2.114) аралаш масалани Фурьенинг **ўзгарувчиларни ажратиш усули** билан ечиш мумкин. Бу усулда асосан аввало (2.112) тенгламанинг (2.114) шартларни каноатлантирувчи тривиал бўлмаган ечими

$$u(x, y) = X(x)T(t) \quad (2.115)$$

кўринишда кидирилади. (2.115) ни (2.112) га қўйиш натижасида $T(t)$ ва $X(x)$ функцияларга нисбатан

$$T''(t) + \lambda T(t) = 0, \quad (2.116)$$

$$[p(x)X'(x)]' + [\lambda\rho(x) - q(x)]X(x) = 0 \quad (2.117)$$

кўринишдаги оддий дифференциал тенгламаларга эга бўламиз, бу ерда λ - номаълум ўзгармас параметр.

(2.115)ни (2.114)га қўйиб, $T(t) \neq 0$ эканлигини эътиборга олсак, $X(x)$ функция

$$\alpha X(0) + \beta X'(0) = 0, \gamma X(l) + \delta X'(l) = 0 \quad (2.118)$$

шартларни каноатлантириши зарурлиги келиб чиқади.

Натижада $X(x)$ функцияга нисбатан қуйидаги масалага эга бўламиз: λ параметрнинг шундай қийматлари топилсинки, бу қийматларда (2.117) тенгламанинг (2.118) шартларни каноатлантирувчи тривиал бўлмаган ечимлари мавжуд бўлсин.

Одатда бу масалани **Штурм-Лиувилл масаласи** деб аталиб, λ нинг топиладиган қийматлари **хос (махсус) қийматлар** (сонлар), унги мос тривиал бўлмаган ечимлар эса **хос (махсус) функциялар** дейилади[7],[15]. Барча хос қийматлар тўплами масаланинг **спектри** дейилади[6].

(2.117), (2.118) масаланинг хос қийматлари ва хос функциялари қуйидаги **хоссаларга эга:**

1) Масала хос қийматларининг чексиз $\lambda_1 < \lambda_2 < \dots < \lambda_n < \dots$ тўплами мавжуд.

2) Ҳар бир хос қийматга ўзгармас кўпайтувчи аниқлигида $X_\lambda(x)$ хос функция мос келади. Ўзгармас кўпайтувчини шундай

танлаш мумкинки, $\int_0^l \rho(x) X_k^2(x) dx = 1$, $k \in N$ тенглик ўриши бўлади, яъни хос функциялар $[0, l]$ кесмада $\rho(x)$ вазн билан нормаллашган дейилади.

3) Турли хос қийматларга мос келадиган хос функциялар $[0, l]$ кесмада $\rho(x)$ вазн билан ортогонал бўлади, яъни

$$\int_0^l \rho(x) X_k(x) X_m(x) dx = 0, \quad (k \neq m).$$

4) $q(x) \geq 0$ ва $\left[p(x) X_n(x) X_n'(x) \right]_{x=0}^{x=l} < 0$ бўлганда барча хос қийматлар мусбат бўлади, яъни $\lambda_k > 0$, $k \in N$.

5) **Стеклов теоремаси:** $f(x)$ - биринчи тартибли узлуксиз, иккинчи тартибли бўлак – бўлак узлуксиз хосилаларга эга ва (2.118) чегаравий шартларни қаноатлантирувчи функция бўлсин. У ҳолда бу функция (2.117), (2.118) масаланинг хос функциялари бўйича абсолют ва текис яқинлашувчи қаторга ёйилади, яъни

$$f(x) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k X_k(x), \quad c_k = \int_0^l \rho(x) f(x) X_k(x) dx, \quad k \in N. \quad (2.119)$$

(2.117), (2.118) масаланинг хос қийматлари ва хос функциялари топиладиган сўнг, $T(t)$ функцияни топишга ўтилади. Хар бир λ_k ни (2.116) тенгламага қўйиб, унинг умумий ечими (уни $T_k(t)$ деб белгилаб),

$$T_k(t) = a_k \cos \sqrt{\lambda_k} \cdot t + b_k \sin \sqrt{\lambda_k} \cdot t$$

топилади, бу ерда a_k ва b_k ихтиёрий ўзгармаслар.

(2.115) га асосан юқоридагилардан келиб чиқадики, хар бир

$$u_k(x, t) = X_k(x) T_k(t) = (a_k \cos \sqrt{\lambda_k} t + b_k \sin \sqrt{\lambda_k} t) X_k(x), \quad k \in N$$

функция (2.112) тенгламанинг (2.114) шартни қаноатлантирувчи тривиал бўлмаган ечимидан иборат экан.

(2.113) бошланғич шартларни қаноатлантириш мақсадида

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos \sqrt{\lambda_k} t + b_k \sin \sqrt{\lambda_k} t) X_k(x) \quad (2.120)$$

қатор тузилади. Агар бу қатор текис яқинлашувчи бўлиб, уни x ва t бўйича икки марта ҳадлаб дифференциаллаш мумкин бўлса,

ушунг йигиндиси ҳам (2.112), (2.113), (2.114) масаланинг ечими бўлади.

У ҳолда, (2.113) бошланғич шартлар бажарилиши учун

$$u|_{t=0} = \sum_{k=1}^{\infty} a_k X_k(x) = \varphi(x), \quad (2.121)$$

$$u_t|_{t=0} = \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sqrt{\lambda_k} X_k(x) = \psi(x) \quad (2.122)$$

теңликларнинг ўринли бўлиши зарурлиги келиб чиқади.

Агар $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар Стеклов теоремаси шартларини бажарувчи функциялар бўлса, (2.121) ва (2.122) - бу функцияларнинг $X_k(x)$ хос функциялар бўйича ёйилмасидан инверт бўлади ва (2.119)га асосан

$$a_k = \int_0^l \rho(x) \varphi(x) X_k(x) dx, \quad b_k = \frac{1}{\sqrt{\lambda_k}} \int_0^l \rho(x) \psi(x) X_k(x) dx, \quad k \in N$$

теңликлар ўринли бўлади. a_k ва b_k ларнинг бу ифодаси (2.120) га кўтилса, (2.112), (2.113), (2.114) аралаш масала ечими ҳосил бўлади.

1-Мисол. $u_{tt} = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < l, \quad t > 0$ (2.123)

теңламанинг

$$u|_{t=0} = 0, \quad 0 \leq x \leq l, \quad u_t|_{t=0} = \sin \frac{3\pi}{2l} x + \sin \frac{5\pi}{2l} x, \quad 0 < x < l \quad (2.124)$$

бошланғич шартларни ҳамда

$$u(0, t) = 0, \quad u_x(l, t) = 0 \quad (2.125)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x, t)$ ечими топилсин.

Ечинг. (2.115) ни (2.123) га қўйиш натижасида $T(t)$ ва $X(x)$ функцияларга нисбатан

$$T''(t) + \lambda a^2 T(t) = 0, \quad (2.126)$$

$$X(x)'' + \lambda X(x) = 0 \quad (2.127)$$

қўринишдаги оддий дифференциал теңламаларга эга бўламиз, бу ерда λ - номаолум ўзгармас параметр.

(2.115) ни (2.125) га қўйиб, $T(t) \neq 0$ эканлигини эътиборга олсак,

$X(x)$ функция

$$X(0) = 0, \quad X'(l) = 0 \quad (2.128)$$

шартларни қаноатлантиради.

(2.115) кўринишдаги (2.124) шартларни қаноатлантирувчи тривиал бўлмаган $u(x, y)$ ечимни топиш учун (2.127) тенгламанинг (2.128) чегаравий шартларни қаноатлантирувчи айнан нолга тенг бўлмаган ечимни топиш зарурдир.

Агар $\lambda > 0$ бўлса, (2.127) тенгламанинг (2.128) чегаравий шартларни қаноатлантирувчи айнан нолга тенг бўлмаган ечими мавжуд. Хақиқатан, (2.127) тенгламанинг умумий ечими

$$X(x) = C_1 \cos \sqrt{\lambda} \cdot x + C_2 \sin \sqrt{\lambda} \cdot x$$

кўринишга эга бўлади. (2.128) чегаравий шартларга биноан

$$C_1 = 0, \quad C_2 \sqrt{\lambda} \cos \sqrt{\lambda} \cdot l = 0.$$

Бунда $C_2 \neq 0$ деб ҳисоблаймиз, акс ҳолда $X(x) \equiv 0$ бўлиб қолади. Демак, $\cos \sqrt{\lambda} \cdot l = 0 \Rightarrow \sqrt{\lambda} l = \frac{\pi}{2} + \pi n \Rightarrow \lambda = \frac{\pi^2 (1+2n)^2}{4l^2}$, $n \in \mathbb{Z}$

ни ҳамда $\cos \left(\frac{\pi}{2} + \pi n \right) = -\sin \pi n$ ва $\cos \left(\frac{\pi}{2} - \pi n \right) = \sin \pi n$ функциялар чизикли боғлиқ бўлгани учун $n = \{0, 1, 2, 3, \dots\}$ ни ҳисобга олиб (2.127), (2.128) масаланинг ечими куйидаги кўринишда бўлади:

$$X_n(x) = \sin \frac{\pi(1+2n)}{2l} x, \quad n = 0, 1, 2, 3, \dots \quad (2.129)$$

Энди ҳар бир $\lambda_n = \frac{\pi^2 (1+2n)^2}{4l^2}$ ни (2.126) тенгламага қўйиб, унинг умумий ечими (уни $T_n(t)$ деб белгилаб),

$$T_n(t) = a_n \cos \frac{\pi a(1+2n)}{2l} t + b_n \sin \frac{\pi a(1+2n)}{2l} t$$

кўринишда бўлади, бу ерда a_n ва b_n ихтиёрий ўзгармаслар.

(2.115) га асосан юқоридагилардан келиб чиқадики, ҳар бир

$$u_n(x, t) = X_n(x) T_n(t) = \left(a_n \cos \frac{\pi a(1+2n)}{2l} t + b_n \sin \frac{\pi a(1+2n)}{2l} t \right) \sin \frac{\pi(1+2n)}{2l} x \quad (2.130)$$

функция (2.123) тенгламанинг (2.125) шартни қаноатлантирувчи тривиал бўлмаган ечими бўлганлиги сабабли, (2.130) ечимларнинг чексиз йиғиндиси ҳам ечим бўлади, яъни

$$u(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{\pi a(1+2n)}{2l} t + b_n \sin \frac{\pi a(1+2n)}{2l} t \right) \sin \frac{\pi(1+2n)}{2l} x. \quad (2.131)$$

(2.131)ни t бўйинча дифференциаллаймиз:

$$u_1(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\pi a(1+2n)}{2l} \times \left(b_n \cos \frac{\pi a(1+2n)t}{2l} + a_n \sin \frac{\pi a(1+2n)t}{2l} \right) \sin \frac{\pi(1+2n)x}{2l}. \quad (2.132)$$

(2.131) ва (2.132) да $t=0$ деб, (2.124) бошланғич шартларга нисосан ушбу

$$u(x,0) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \sin \frac{\pi(1+2n)x}{2l} \Big|_{x=0} \Rightarrow a_n = 0,$$

$$u_1(x,0) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\pi a(1+2n)b_n}{2l} \sin \frac{\pi(1+2n)x}{2l} = \sin \frac{3\pi x}{2l} + \sin \frac{5\pi x}{2l} \Rightarrow b_0 \frac{\pi a}{2l} \sin \frac{\pi x}{2l} +$$

$$+ b_1 \frac{3\pi a}{2l} \sin \frac{3\pi x}{2l} + b_2 \frac{5\pi a}{2l} \sin \frac{5\pi x}{2l} + \sum_{n=3}^{\infty} \frac{\pi a(1+2n)b_n}{2l} \sin \frac{\pi(1+2n)x}{2l} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow b_0 = 0, \quad b_1 = \frac{2l}{3\pi a}, \quad b_2 = \frac{2l}{5\pi a}, \quad b_n = 0, \quad n=3, 4, \dots$$

тенгликларни ҳосил қиламиз. Буларни (2.131) га қўйиб (2.123), (2.124), (2.125) аралаш масаланинг ечими ҳосил қиламиз:

$$u(x,t) = \frac{2l}{3a\pi} \sin \frac{3a\pi}{2l} t \cdot \sin \frac{3\pi}{2l} x + \frac{2l}{5a\pi} \sin \frac{5a\pi}{2l} t \cdot \sin \frac{5\pi}{2l} x.$$

(2.112), (2.113), (2.114) масаладан хусусий ҳолларида тор тебраниш тенгламаси учун **I, II, III** аралаш масалалар келиб чиққанлиги учун, бу масалаларни ҳам **Фурре усули билан ечиш мумкин** [8], [19].

2. Аралаш масалани бир жинсли бўлмаган тор тенгламаси учун ечиш.

Ушбу

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x < l, \quad t > 0 \quad (2.133)$$

тенгламанинг $\{(x,t) : 0 \leq x \leq l, t \geq 0\}$ да аниқланган, узлуксиз ва (2.113),

$$u(0,t) = 0, \quad u(l,t) = 0 \quad (2.134)$$

шартларни каноатлантирувчи $u(x,t)$ ечими топилсин.

Бу масаланинг ечими қуйидаги

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} u_k(t) \sin \frac{k\pi x}{l} \quad (2.135)$$

қўринишда қидирилади ва $f(x,t)$, $\varphi(x)$, $\psi(x)$ функциялар

$X_k(x) = \sin \frac{k\pi x}{l}$ функциялар бўйича қаторга ёйилади [15]:

$$f(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} f_k(t) \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad f_k(t) = \frac{2}{l} \int_0^l f(x,t) \sin \frac{k\pi x}{l} dx; \quad (2.136)$$

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \varphi_k \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad \varphi_k = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx; \quad (2.137)$$

$$\psi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \psi_k \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad \psi_k = \frac{2}{l} \int_0^l \psi(x) \sin \frac{k\pi x}{l} dx. \quad (2.138)$$

(2.135) ва (2.136) ни (2.133) га қўйилса, $u_k(t)$ га нисбатан

$$\sum_{k=1}^{\infty} \left\{ u_k''(t) + \left(\frac{k\pi a}{l} \right)^2 u_k(t) - f_k(t) \right\} \sin \frac{k\pi x}{l} = 0$$

ёки

$$u_k''(t) + \omega_k^2 u_k(t) = f_k(t), \quad \omega_k = \frac{k\pi a}{l} \quad (2.139)$$

тенглама ҳосил бўлади.

(2.135) ни (2.137) ва (2.138) га қўйилса, $u_k(t)$ функциялар учун

$$u_k(0) = \varphi_k, \quad u_k'(0) = \psi_k \quad (2.140)$$

бошланғич шартлар келиб чиқади.

Энди (2.139), (2.140) масаланинг ечимини

$$u_k(t) = v_k(t) + \rho_k(t) \quad (2.141)$$

кўринишда излаймиз. Бу ерда $v_k(t)$ функция

$v_k''(t) + \omega_k^2 v_k(t) = f_k(t)$ тенгламанинг $v_k(0) = 0$, $v_k'(0) = 0$ шартларни қаноатлантирувчи ечими бўлиб, ушбу

$$v_k(t) = \frac{1}{\omega_k} \int_0^t f_k(\tau) \sin \omega_k(t - \tau) d\tau,$$

кўринишга эга бўлади ёки $f_k(t)$ ўрнига унинг (2.136) ифодасини қўйсақ, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$v_k(t) = \frac{2}{l\omega_k} \int_0^t \sin \omega_k(t - \tau) d\tau \int_0^l f(\xi, \tau) \sin \frac{k\pi\xi}{l} d\xi. \quad (2.142)$$

$\rho_k(t)$ функция эса $\rho_k''(t) + \omega_k^2 \rho_k(t) = 0$ тенгламанинг $\rho_k(0) = \varphi_k$, $\rho_k'(0) = \psi_k$ шартларни қаноатлантирувчи ечими бўлиб, ушбу

$$\rho_k(t) = \varphi_k \cos \frac{k\pi a t}{l} + \frac{\psi_k}{\omega_k} \sin \frac{k\pi a t}{l}$$

Формула (2.137), (2.138) га кўра қуйидаги кўринишга эга бўлади:

$$\rho_k(t) = \frac{2}{l} \int_0^l \left[\varphi(\xi) \cos \frac{k\pi a t}{l} + \frac{\psi(\xi)}{\omega_k} \sin \frac{k\pi a t}{l} \right] \cdot \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi. \quad (2.143)$$

Шундай қилиб, (2.141), (2.142), (2.143), (2.135) кўра (2.133), (2.113) ва (2.134) масалани ечими ушбу кўринишда бўлади:

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \frac{2}{l\omega_k} \int_0^t \sin \omega_k(t-\tau) d\tau \int_0^l f(\xi, \tau) \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi + \right. \\ \left. + \frac{2}{l} \int_0^l \left[\varphi(\xi) \cos \frac{k\pi a t}{l} + \frac{\psi(\xi)}{\omega_k} \sin \frac{k\pi a t}{l} \right] \cdot \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi \right\} \sin \frac{k\pi x}{l}. \quad (2.144)$$

2-Мисол. $u_{tt} = u_{xx} + \frac{\pi^2 x}{2l^2}$, $0 < x < l$, $t > 0$ тенгламанинг

$u|_{t=0} = \frac{\pi}{2}$, $0 \leq x \leq l$, $u_t|_{t=0} = 0$, $0 < x < l$ бошланғич шартларни ҳамда $u(0,t) = 0$, $u(l,t) = 0$ чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечимни топилсин.

Ечим. Берилган тенглама, бошланғич шартлар ва чегаравий шартларга асосан (2.144) ечимдан фойдаланиб қуйидагини

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \frac{2}{l\omega_k} \int_0^t \sin \omega_k(t-\tau) d\tau \int_0^l \frac{\pi^2 \xi}{2l^2} \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi + \right. \\ \left. + \frac{2}{l} \cos \frac{k\pi t}{l} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi \right\} \sin \frac{k\pi x}{l}, \quad \omega_k = \frac{k\pi}{l}$$

хосил қиламиз. Бундан, интегралларни ҳисоблаб қуйидагига

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^3} \left[(-1)^k - 1 \right] \left\{ 1 - (1+k^2) \cos \frac{k\pi t}{l} \right\} \sin \frac{k\pi x}{l}$$

олиб бўламиз.

Бундан, агар $k=2n$ бўлса, $(-1)^k - 1 = 0$, агар $k=2n+1$ бўлса, $(-1)^k - 1 = -2$ бўлганлиги учун топилган ечимни қуйидаги кўринишда ёзиш мумкин:

$$u(x,t) = - \sum_{n=0}^{\infty} \frac{2}{(2n+1)^3} \left\{ 1 - [1 + (2n+1)^2] \cos \frac{(2n+1)\pi t}{l} \right\} \sin \frac{(2n+1)\pi x}{l}.$$

3-Мисол. $u_{tt} = u_{xx} + t \sin x$, $0 < x < \pi$, $t > 0$ тенгламанинг

$$u|_{t=0} = 0, \quad 0 \leq x \leq \pi, \quad u_t|_{t=0} = 0, \quad 0 < x < \pi$$

бошланғич шартларни ҳамда

$$u(0, t) = 0, \quad u(\pi, t) = 0, \quad t \geq 0$$

чегаравий шартларни каноатлантирувчи $u(x, t)$ ечими топилсин.

Ечиш. Берилган тенглама, бошланғич шартлар ва чегаравий шартларга асосан масаланинг ечимини $u(x, t) = v(t) \cdot \sin x$ кўринишда излаймиз.

$u(x, t) = v(t) \cdot \sin x$ функцияни бир жинсли бўлмаган тенглама ва бошланғич шартларга қўйиб, қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$v'' + a^2 v = t, \quad v(0) = v'(0) = 0.$$

Бу Коши масаласининг ечими

$$v(t) = \frac{1}{a^2} \left[t - \frac{1}{a} \sin at \right]$$

кўринишда бўлади.

Шундай қилиб, қўйилган масаланинг ечимини

$$u(x, t) = \frac{1}{a^2} \left[t - \frac{1}{a} \sin at \right] \cdot \sin x$$

кўринишда топамиз.

3. Агар (2.133) тенглама учун бир жинсли бўлмаган

$$\alpha u(0, t) + \beta u_x(0, t) = \mu(t), \quad t > 0,$$

$$\gamma u(l, t) + \delta u_x(l, t) = \nu(t), \quad t > 0$$

чегаравий шартли аралаш масала берилган бўлса, бу масалани ечиш учун аввал масала ечимини

$$u(x, t) = v(x, t) + w(x, t)$$

кўринишда ёзиб олинади, бу ерда $w(x, t) = (C_1 x^2 + C_2 x + C_3) \mu(t) + (C_4 x^2 + C_5 x + C_6) \nu(t)$. Сўнгра C_j ($j = \overline{1, 6}$) ўзгармаслар шундан танланадики, натижада $v(x, t)$ номаълум функцияга нисбатан (2.133), (2.113), (2.114)га ўхшаш масала ҳосил бўлсин.

4-Мисол.

$$u_{tt} + 2u_t = u_{xx} + 8u + 2x(1 - 4t) + \cos 3x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad t > 0$$

тенгламанинг

$$u|_{t=0} = 0, \quad 0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}, \quad u_t|_{t=0} = x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}$$

Бошланғич шартларни ҳамда

$$u_x(0, t) = t, \quad u\left(\frac{\pi}{2}, t\right) = \frac{\pi t}{2}, \quad t \geq 0$$

чегаравий шартларни каноатлантирувчи $u(x, t)$ ечими топилсин.

Ечиш. $u(x, t)$ функцияни куйидаги

$$u(x, t) = w(x, t) + v(x, t)$$

шүрринишда излаймиз, бу ерда $v(x, t) = xt$ чегаравий шартларни

каноатлантирувчи функциядир [$\mu(t) = v(t) = t$],

$$\left[\alpha = 0, \beta = 1, l = \frac{\pi}{2}, \gamma = \frac{2}{\pi}, \delta = 0, C_2 = C_5 = \frac{1}{2}, C_1 = C_3 = C_4 = C_6 = 0 \right].$$

$u(x, t)$ функцияни берилган тенглама, бошланғич шартлар ва чегаравий шартларга қўйиб, $w(x, t)$ функцияга нисбатан куйидаги масалани

$$w_{tt} + 2w_t = w_{xx} + 8w + \cos 3x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad t > 0,$$

$$w_x(0, t) = 0, \quad w\left(\frac{\pi}{2}, t\right) = 0, \quad t \geq 0,$$

$$w|_{t=0} = 0, \quad 0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}, \quad w_t|_{t=0} = 0, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}$$

ҳосил қиламиз. Бу масаланинг ечими (2- ҳолга қаранг)

$$w(x, t) = \sum_{n=0}^{\infty} T_n(t) \cos(1+2n)x$$

шүрринишда кидирилади ва $T_n(t)$ функцияга нисбатан куйидаги

Колли масалани

$$(K) \begin{cases} T_n''(t) + 2T_n'(t) + (1+2n)^2 T_n(t) - 8T_n(t) = 1, \\ T_n(0) = 0, \quad T_n'(0) = 0, \quad n = 0, 1, 2, \dots \end{cases}$$

ошмиғиз.

1) Агар $n \neq 1$ бўлса, у ҳолда (К) масаласи фақат айнан нолга тенг счимга эга бўлади, яъни $T_n(t) \equiv 0$.

2) Агар $n=1$ бўлса, y холда (К) масаласи $T_1(t)=1-e^{-t}-te^{-t}$ ечимга эга бўлади.

Шундай қилиб, қўйилган масаланинг ечимини

$$u(x, t) = w(x, t) + xt = (1 - e^{-t} - te^{-t}) \cos 3x + xt$$

кўринишда топамиз.

4. Тўғри бурчакли мембрананинг тебраниши.

Ушбу

$$u_{tt} = a^2(u_{xx} + u_{yy}), \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < q, \quad t > 0 \quad (2.145)$$

тенгламанинг $\{(x, y, t): 0 \leq x \leq p, 0 \leq y \leq q, t \geq 0\}$ да аниқланган, узлуксиз ва

$$u(x, y, t)|_{t=0} = \varphi(x, y), \quad 0 \leq x \leq p, \quad 0 \leq y \leq q, \quad (2.145.1)$$

$$\left. \frac{\partial u(x, y, t)}{\partial t} \right|_{t=0} = \psi(x, y), \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < q \quad (2.145.2)$$

бошланғич шартларни ҳамда

$$u(0, y, t) = 0, \quad u(p, y, t) = 0, \quad u(x, 0, t) = 0, \quad u(x, q, t) = 0 \quad (2.145.3)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x, y, t)$ ечими топилсин.

Бу масаланинг ечимини

$$u(x, y, t) = T(t) \cdot v(x, y)$$

кўринишда излаб $T(t)$ учун (2.126) ($\lambda = \mu^2$) тенгламага, $v(x, y)$ учун

$$v_{xx} + v_{yy} + \mu^2 v = 0$$

тенгламага ва

$$v(0, y) = 0, \quad v(p, y) = 0, \quad v(x, 0) = 0, \quad v(x, q) = 0$$

чегаравий шартларга эга бўламиз. Бу масалани 1-2 холларга ўхшаш ечиб, унинг хос қийматлари ва хос функцияларини қуйидаги кўринишда топамиз:

$$\mu_{m,n}^2 = \pi^2 \left(\frac{m^2}{p^2} + \frac{n^2}{q^2} \right), \quad v_{m,n}(x, y) = \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y, \quad m, n = 1, 2, \dots \quad (2.145.4)$$

$v_{m,n}(x, y)$ хос функциялар ортонормаланган функцияларнинг системасини ҳосил қилади. Ҳақиқатан,

$$\frac{4}{pq} \int_0^p \int_0^q \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y \cdot \sin \frac{m'\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n'\pi}{q} y =$$

$$= \begin{cases} 1, & \text{агар } m = n, \quad m' = n', \\ 0, & \text{агар } m \neq n \text{ ёки } m' \neq n'. \end{cases} \quad (2.145.5)$$

Инди (2.126) тенгламадан

$$T_{n,m}(t) = A_{n,m} \cos a \mu_{n,m} t + B_{n,m} \sin a \mu_{n,m} t$$

ни бўламиз.

Шундай қилиб, қуйилган (2.145), (2.145.1), (2.145.2), (2.145.3) мисалани ечимини

$$u(x, y, t) = T(t) \cdot v(x, y) = \sum_{m,n=1}^{\infty} T_{n,m}(t) \cdot v_{n,m}(x, y) = \\ = \sum_{m,n=1}^{\infty} [A_{n,m} \cos a \mu_{n,m} t + B_{n,m} \sin a \mu_{n,m} t] \cdot \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y \quad (2.145.6)$$

қўринишда аниқлаймиз, бу ердаги $A_{n,m}$ ва $B_{n,m}$ коэффициентлар бошланғич шартлардан топилади:

$$A_{n,m} = \frac{4}{pq} \int_0^p \int_0^q \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y \cdot \varphi(x, y) dx dy, \quad (2.145.7)$$

$$B_{n,m} = \frac{4}{apq\mu_{n,m}} \int_0^p \int_0^q \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y \cdot \psi(x, y) dx dy. \quad (2.145.8)$$

5-Мисол. $u_{tt} = u_{xx} + u_{yy}$, $0 < x < p$, $0 < y < q$, $t > 0$

тенгламанинг

$$u|_{t=0} = A \sin \frac{\pi}{p} x \cdot \cos \frac{\pi}{q} y, \quad 0 \leq x \leq p, \quad 0 \leq y \leq q,$$

$$u_t|_{t=0} = 0, \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < q$$

бошланғич шартларни ҳамда

$$u(0, y, t) = 0, \quad u(p, y, t) = 0, \quad u(x, 0, t) = 0, \quad u(x, q, t) = 0$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x, y, t)$ ечими топилсин.

Ечиш. (2.145.6) ечимга ва бошланғич шартларга қўра

$$A \sin \frac{\pi}{p} x \cdot \cos \frac{\pi}{q} y = \sum_{m,n=1}^{\infty} A_{n,m} \cdot \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y$$

$$0 = \sum_{m,n=1}^{\infty} a \mu_{m,n} B_{n,m} \cdot \sin \frac{m\pi}{p} x \cdot \cos \frac{n\pi}{q} y$$

эга бўламиз. Бундан, $A_{1,1} = A$, $B_{1,1} = 0$, $A_{n,m} = B_{n,m} = 0$ $m, n = 2, 3, \dots$

Демак, қўйилган масаланинг ечими (2.145.6) ва (2.145.5) формулаларга асосан

$$u(x, y, t) = A \cos a \mu_{n,m} t \cdot \sin \frac{\pi}{p} x \cdot \cos \frac{\pi}{q} y, \quad \mu_{n,m} = \frac{\pi \sqrt{2}}{p}$$

кўринишда бўлади.

Юқорида баён қилинган Фурье усулини тўлқин тенгламасида фазовий ўзгарувчилари сони икки(доиравий мембрананинг эркин тебраниши учун) ва ундан ортиқ бўлганда ҳам қўллаш мумкин [3],[5],[7],[15].

Изох. Чегараланган тор тебраниш тенгламаси учун I, II, III аралаш масалаларни давом эттириш усули билан ҳам ечиш мумкин[5].

Мустақил ечиш учун масалалар

I. $u_{tt} = a^2 u_{xx}$ тенглама учун $0 < x < l$, $t > 0$ ярим йўлак(поласа)да қўйилган қуйидаги масалаларнинг ечими топилсин.

381. $u(0, t) = 0$, $u(l, t) = 0$, $u(x, 0) = \frac{4h}{l^2} x(l-x)$, $u_t|_{x=0} = 0$, $h > 0$.

382. $u(0, t) = 0$, $u(l, t) = 0$, $u(x, 0) = 0$, $u_t(x, 0) = \sin \frac{5\pi x}{l}$.

383. $u(0, t) = u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \sin 7x$, $u_t|_{t=0} = 0$, $a = 1$, $l = \pi$.

384. $u(0, t) = u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = 0$, $u_t|_{t=0} = \sin \frac{2\pi}{l} x$.

385. $u(0, t) = u_x(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \sin \frac{5\pi}{2l} x$, $u_t|_{t=0} = \sin \frac{\pi}{2l} x$.

386. $u_x(0, t) = u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \cos \frac{\pi}{2l} x$, $u_t|_{t=0} = \cos \frac{3\pi}{2l} x + \cos \frac{5\pi}{2l} x$.

387. $u_x(0, t) = u_x(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = x$, $u_t|_{t=0} = 1$.

388. $u_x(0, t) = u_x(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \cos 2x$, $u_t|_{t=0} = 3 \cos 5x$; $l = \pi$, $a = 1$.

389. $u_x(0, t) = 0$, $u_x(l, t) + hu(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $u_t|_{t=0} = \psi(x)$, $h > 0$.

390. $u_x(0, t) = 0$, $u_x(l, t) + hu(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = 0$, $u_t|_{t=0} = 1$, $h > 0$.

$$191. u_x(0,t) - hu(0,t) = 0, u_x(l,t) = 0, u|_{t=0} = \varphi(x),$$

$$u_t|_{t=0} = \psi(x), h > 0.$$

$$192. u_x(0,t) - hu(0,t) = 0, u_x(l,t) + hu(l,t) = 0,$$

$$u|_{t=0} = \varphi(x), u_t|_{t=0} = \psi(x), h > 0.$$

II. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x)$ тенгламининг $0 < x < l, t > 0$ ярим нушак(поласа)да аниқланган, бир жинсли $u|_{t=0} = 0, u_t|_{t=0} = 0$ бошланғич ва куйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

$$193. u(0,t) = 0, u(l,t) = 0, f(x) = b \operatorname{sh} x.$$

$$194. u(0,t) = \alpha, u(l,t) = \beta.$$

$$195. u_x(0,t) = \alpha, u_x(l,t) = \beta.$$

$$196. u_x(0,t) - hu(0,t) = \alpha, u(l,t) = \beta.$$

$$197. u_x(0,t) = \alpha, u_x(l,t) + hu(l,t) = \beta.$$

$$198. u_x(0,t) - hu(0,t) = \alpha, u_x(l,t) + hu(l,t) = -\alpha.$$

III. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x,t)$ тенгламининг $0 < x < l, t > 0$ ярим нушак(поласа)да аниқланган, бир жинсли $u|_{t=0} = 0, u_t|_{t=0} = 0$ бошланғич шартларни ва куйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

$$199. u(0,t) = u(l,t) = 0, f(x,t) = \sin \frac{\pi x}{l}.$$

$$200. u(0,t) = u(l,t) = 0, f(x,t) = A e^{-t} \sin \frac{\pi x}{l}.$$

$$201. u(0,t) = u(l,t) = 0, f(x,t) = A x e^{-t}.$$

$$202. u(0,t) = 0, u_x(0,t) = 0, f(x,t) = A \sin t.$$

$$203. u_x(0,t) = 0, u(l,t) = 0, f(x,t) = A e^{-t} \cos \frac{\pi x}{2l}.$$

$$204. u_x(0,t) = u_x(l,t) = 0.$$

IV. $u_{tt} = u_{xx}$ тенгламанинг $0 < x < l$, $t > 0$ ярим йўлак (поласа)да аниқланган ва қуйидаги шартларни қаноатлантирувчи ечими топилсин.

$$405. u(0,t) = t^2, u(l,t) = t^3, u(x,0) = \sin x, u_t(x,0) = 0, l = \pi.$$

$$406. u(0,t) = e^{-t}, u(l,t) = t, u(x,0) = \sin x \cos x, u_t(x,0) = 1; l = \pi.$$

$$407. u(0,t) = t, u_x(l,t) = 1, u(x,0) = \sin \frac{1}{2}x, u_t(x,0) = 1; l = \pi.$$

$$408. u_x(0,t) = 0, u_x(l,t) = \operatorname{sh} l e^{-t}, u(x,0) = \operatorname{ch} x, u_t(x,0) = -\operatorname{ch} x.$$

$$409. u(0,t) = t, u(l,t) = 0, u(x,0) = \sin x \cos x, u_t(x,0) = 0; l = \pi.$$

$$410. u_x(0,t) = 0, u_x(l,t) = 2 \sin 2t, u(x,0) = 0, \\ u_t(x,0) = -2 \cos 2x, l = \pi/4.$$

V. $u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x,t,u)$ тенгламага $0 < x < l$, $t > 0$ ярим йўлак(поласа)да қуйидаги шартлар билан қўйилган аралаш масаланинг ечими Фурье усули билан топилсин.

$$411. u(0,t) = 2t, u(l,t) = 0, u(x,0) = u_t(x,0) = 0, \\ f = u, a = 1, l = 2.$$

$$412. u_x(0,t) = 0, u_x(l,t) = 0, u(x,0) = u_t(x,0) = 0, \\ f = 4u + 2 \sin^2 x, a = 1, l = \pi.$$

$$413. u(0,t) = 3, u_x(l,t) = t^2 + t, u(x,0) = 3, u_t(x,0) = x + \sin x, \\ f = 2u_t + 4t \left(\sin x - xt - \frac{1}{2}x \right), l = \pi/2, a = 1.$$

VI. Тўртбурчакли мембрананинг эркин тебранишини аниқловчи қуйидаги аралаш масалалар Фурье усули билан ечилсин.

$$414. u_{tt} = a^2 (u_{xx} + u_{yy}), u|_{x=0} = u|_{x=p} = u|_{y=0} = u|_{y=q} = 0.$$

$$p, q = \operatorname{const} > 0; u|_{t=0} = 0, u_t|_{t=0} = 5 \sin \left(\frac{3\pi x}{q} \right) \sin \left(\frac{5\pi y}{p} \right).$$

$$415. u_{tt} = u_{xx} + u_{yy}, u|_{x=0} = u_x|_{x=p} = u|_{y=0} = u_y|_{y=q} = 0.$$

$$p, q = \text{const} > 0, u|_{t=0} = Axy, u_t|_{t=0} = 0, A = \text{const}.$$

$$416. u_{tt} = u_{xx} + u_{yy}, u_x|_{x=0} = u|_{x=p} = u|_{y=0} = u|_{y=q} = 0,$$

$$u|_{t=0} = \cos\left(\frac{\pi x}{2p}\right) \sin\left(\frac{\pi y}{q}\right), u_t|_{t=0} = 0.$$

VII. Куйидаги аралаш масалаларни Фурье усули билан ечинг.

$$417. u_{tt} = u_{xx} - 4u, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0,$$

$$u(0, t) = u(1, t) = 0, \quad u|_{t=0} = x^2 - x, \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$418. u_{tt} + 2u_t = u_{xx} - u, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0,$$

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad u|_{t=0} = -x^2 + \pi x, \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$419. u_{tt} + 2u_t = u_{xx} - u, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0,$$

$$u_x(0, t) = u(\pi, t) = 0, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = x.$$

$$420. u_{tt} + u_t = u_{xx}, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0,$$

$$u(0, t) = t, \quad u(1, t) = 0, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 1 - x.$$

$$421. u_{tt} = u_{xx} + u, \quad 0 < x < 2, \quad t > 0,$$

$$u(0, t) = 2t, \quad u(2, t) = 0, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$422. u_{tt} = u_{xx} + u, \quad 0 < x < l, \quad t > 0,$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(l, t) = t, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = \frac{x}{l}.$$

$$423. u_{tt} + 2u_t - u_{xx} = 4x + 8e^t \cos x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad t > 0,$$

$$u_x(0, t) = 2t, \quad u\left(\frac{\pi}{2}, t\right) = \pi t, \quad u|_{t=0} = \cos x, \quad u_t|_{t=0} = 2x.$$

$$424. u_{tt} - 3u_t - u_{xx} - u = -(4+t)x + \cos \frac{3x}{2}, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0,$$

$$u_t(0, t) = 1+t, \quad u(\pi, t) = \pi(t+1), \quad u|_{t=0} = x, \quad u_t|_{t=0} = x.$$

$$425. u_{tt} = u_{xx} + 10u + 2\cos x \cdot \sin 2x, \quad 0 < x < 0,5\pi, \quad t > 0,$$

$$u(0, t) = 0, \quad u_x\left(\frac{\pi}{2}, t\right) = 0, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$426. u_{tt} = u_{xx} + \frac{1}{x}u_x + (t^2 + 1) \cdot J_0(\mu_k x), \quad 0 < x < 1,$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(1,t) = 0, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0,$$

бу ерда $\mu_k - J_0(\mu) = 0$ тенгламанинг мусбат ечимлари, $J_0(\mu)$ - Бессел функцияси [2. том 2], [12].

$$427. u_{tt} = u_{xx} + \frac{1}{x}u_x + (\sin t + \cos t) \cdot J_0(\mu_k x), \quad 0 < x < 1,$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(1,t) = 0, \quad u|_{t=0} = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$428. u_{tt} = u_{xx} + \frac{1}{x}u_x \quad 0 < x < 1,$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(1,t) = \sin^2 t, \quad u|_{t=0} = \frac{1}{2} \left[1 - \frac{J_0(2x)}{J_0(2)} \right], \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$429. u_{tt} + \sin 3t = u_{xx} + \frac{1}{x}u_x \quad 0 < x < 1,$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(1,t) = 1, \quad u_t|_{t=0} = \frac{1}{3} \left[1 - \frac{J_0(3x)}{J_0(3)} \right], \quad u|_{t=0} = 1.$$

$$430. u_{tt} = x u_{xx} + u_x \quad 0 < x < \frac{1}{4},$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(0,25,t) = 0, \quad u_t|_{t=0} = 0, \quad u|_{t=0} = J_0(2\mu_1 \sqrt{x}),$$

бу ерда $\mu_1 - J_0(\mu) = 0$ тенгламанинг мусбат ечимлари, $J_0(\mu)$ - Бессел функцияси [2],[12].

$$431. u_{tt} = x u_{xx} + u_x \quad 0 < x < 1,$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u_x(1,t) = 0, \quad u_t|_{t=0} = J_0(\mu_k \sqrt{x}), \quad u|_{t=0} = 0, \quad \text{бу ерда}$$

$\mu_k - J_1(\mu) = 0$ тенгламанинг мусбат ечимлари, $J_1(\mu)$ - Бессел функцияси [2], [12].

$$432. u_{tt} = a^2 (x u_x)_x \quad 0 < x < l, \quad a = \sqrt{g},$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(l,t) = 0, \quad u|_{t=0} = u_0(x), \quad u_t|_{t=0} = 0.$$

$$433. u_{tt} = a^2 (x u_x)_x + \omega^2 u \quad 0 < x < l, \quad a = \sqrt{g},$$

$$|u(0,t)| < \infty, \quad u(l,t) = 0, \quad u|_{t=0} = u_0(x), \quad u_t|_{t=0} = u_1(x).$$

Ш Б О Б

ПАРАБОЛИК ТИПДАГИ ТЕНГЛАМАЛАР

1- §. Иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун Коши масаласи

Иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун классик Коши масаласи деб $C^{2,1}(t>0) \cap C(t \geq 0)$ синфга тегишли ва $t > 0$,

$$x \in \mathbb{R}^n \text{ да } u_t = a^2 (u_{x_1 x_1} + u_{x_2 x_2} + \dots + u_{x_n x_n}) + f(x, t) \quad (3.1)$$

$$\text{тенгламани, } t=0 \text{ да эса } u|_{t=0} = \varphi(x), \quad x \in \mathbb{R}^n \quad (3.2)$$

қилинган шартларни қаноатлантирувчи $u(x, t)$ функцияни табиғига айтилади, бу ерда $f(x, t)$, $\varphi(x)$ - берилган функциялар.

Агар $f(x, t)$, $x \in \mathbb{R}^n$, $0 \leq t < +\infty$ ва $\varphi(x)$, $x \in \mathbb{R}^n$ берилган ушуксиз чегараланган функциялар бўлса, у ҳолда (3.1), (3.2) Коши масаласининг ечими мавжуд ва ягона бўлиб, у

$$u(x, t) = \frac{1}{(2a\sqrt{\pi t})^n} \int_{\mathbb{R}^n} \varphi(\xi) e^{-\frac{|x-\xi|^2}{4a^2 t}} d\xi + \int_0^t \int_{\mathbb{R}^n} \frac{f(\xi, \tau) e^{-\frac{|x-\xi|^2}{4a^2(t-\tau)}} d\xi d\tau}{[2a\sqrt{\pi(t-\tau)}]^n} \quad (3.3)$$

Пуассон формуласи орқали ифодаланади [5], [7].

1. Агар (3.3) формулада $n=1$, $f(x, t) \equiv 0$ бўлса, у ҳолда (3.1), (3.2) Коши масаласининг ечими

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi = \frac{1}{2a} \int_{-\infty}^{+\infty} E(x, t; \xi) \varphi(\xi) d\xi \quad (3.3_1)$$

шаклида ёзилади. Бу ерда $E(x, t; \xi) = \frac{1}{\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}}$ функция $t > 0$ да $u_t = a^2 u_{xx}$ тенгламанинг **фундаментал ечими** дейилади [15], [19].

2. Агар (3.3) формулада $n=1$, $f(x, t) \neq 0$ бўлса, у ҳолда (3.1), (3.2) Коши масаласининг ечими

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \times$$

$$\times \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi + \int_0^t \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} f(\xi, \tau) d\xi d\tau \quad (3.3_2)$$

кўринишда ёзилади.

1-Мисол. $u_t = u_{xx}$, $-\infty < x < +\infty$, $t > 0$ тенглама учун қуйидаги $u(x, t)|_{t=0} = x \cdot e^{-x^2}$, $-\infty < x < +\infty$ шартларни қаноатлантирувчи Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. (3.3₁) формулага асосан берилган масаланинг ечими

$$u(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} \xi e^{-\xi^2} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi \quad (3.4)$$

кўринишда бўлади.

Ўнг томондаги интегрални ҳисоблаймиз:

$$\begin{aligned} & \int_{-\infty}^{+\infty} \xi e^{-\xi^2} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi = -\frac{1}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4t}} d e^{-\xi^2} = \\ & = \frac{x}{4t} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2 - \frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi - \frac{1}{4t} \int_{-\infty}^{+\infty} \xi e^{-\xi^2 - \frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi. \end{aligned}$$

Бундан

$$I = \int_{-\infty}^{+\infty} \xi e^{-\xi^2 - \frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi = \frac{x}{4t+1} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2 - \frac{(x-\xi)^2}{4t}} d\xi.$$

Қуйидаги

$$\xi^2 + \frac{(x-\xi)^2}{4t} = \frac{4t+1}{4t} \left(\xi^2 - \frac{2x\xi}{4t+1} \right) + \frac{x^2}{4t} = \frac{x^2}{4t+1} + \frac{4t+1}{4t} \left(\xi^2 - \frac{x}{4t+1} \right)^2$$

тенгликка ва

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\rho^2} d\rho = \sqrt{\pi} \quad (3.5)$$

формулага кўра

$$I = \frac{x}{4t+1} \cdot e^{-\frac{x^2}{4t+1}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{4t+1}{4t} \left(\xi - \frac{x}{4t+1} \right)^2} d\xi = \frac{2\sqrt{\pi t}}{\sqrt{(4t+1)^3}} x e^{-\frac{x^2}{4t+1}}. \quad (3.6)$$

Шундай қилиб, (3.6) ни (3.4) тенгликка қўйиб, берилган Коши масаласининг ечимини оламиз:

$$u(x, t) = \frac{x}{\sqrt{(4t+1)^3}} e^{-\frac{x^2}{4t+1}}$$

2-Мисол. $u_t = 4u_{xx} + t + e^t$ $-\infty < x < +\infty$, $t > 0$ тенглама учун қуйидаги

$$u(x, t)|_{t=0} = 2 \quad (3.7)$$

шартни қаноатлантирувчи Коши масаласининг ечимини топинг.

Ечиш. $n = 1$ да (3.3) Пуассон формуласига кўра, берилган тенглама (3.7) шартдан фойдаланиб қуйидагини

$$u(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} 2e^{-\frac{|x-\xi|^2}{16t}} d\xi + \int_0^t \frac{(\tau + e^\tau) d\tau}{4\sqrt{\pi(t-\tau)}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{|x-\xi|^2}{16(t-\tau)}} d\xi \quad (3.8)$$

ҳосил қиламиз.

(3.8) ифоданинг ξ бўйича олинган биринчи ва иккинчи интегралларида

$$\xi = x + 4\sqrt{t} \cdot s, \quad d\xi = 4\sqrt{t} ds; \quad \xi = x + 4\sqrt{t-\tau} \cdot z, \quad d\xi = 4\sqrt{t-\tau} dz$$

қилиштириш бажариб қуйидагига

$$u(x, t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|s|^2} ds + \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_0^t (\tau + e^\tau) d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|z|^2} dz \quad (3.9)$$

ни бўламиз. Маълум бўлган (3.5) формулага асосан (3.9) формуладан

$$u(x, t) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \sqrt{\pi} + \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cdot \sqrt{\pi} \int_0^t (\tau + e^\tau) d\tau = 2 + \frac{t^2}{2} + e^t - 1 = 1 + \frac{t^2}{2} + e^t$$

ни ҳосил қиламиз. Демак, берилган тенглама учун қўйилган Коши масаласининг ечими $u(x, y, t) = 1 + \frac{t^2}{2} + e^t$ дан иборатдир.

3-Мисол. $u_t = u_{xx} + u_{yy} + e^t$ тенглама учун қуйидаги

$$u(x, y, t)|_{t=0} = \cos x \cdot \sin y \quad (3.10)$$

шартни қаноатлантирувчи ечимни топинг.

Ечиш. $n = 2$ да (3.3) Пуассон формуласига кўра, берилган тенглама (3.10) шартдан фойдаланиб қуйидагини

$$u(x, y, t) = \frac{1}{4\pi t} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \cos \xi \cdot \sin \eta e^{-\frac{|x-\xi|^2 + |y-\eta|^2}{4t}} d\xi d\eta +$$

$$+ \frac{1}{4\pi} \int_0^t \frac{e^\tau d\tau}{t-\tau} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{|x-\xi|^2 + |y-\eta|^2}{4(t-\tau)}} d\xi d\eta \quad (3.11)$$

ҳосил қиламиз.

(3.11) ифоданинг биринчи ва иккинчи интеграларида

$$\xi = x + 2\sqrt{t} \cdot s_1, \quad d\xi = 2\sqrt{t} ds_1; \quad \eta = y + 2\sqrt{t} \cdot s_2, \quad d\eta = 2\sqrt{t} ds_2;$$

$$\xi = x + 2\sqrt{t-\tau} \cdot z_1, \quad d\xi = 2\sqrt{t-\tau} dz_1; \quad \eta = y + 2\sqrt{t-\tau} \cdot z_2, \quad d\eta = 2\sqrt{t-\tau} dz_2$$

алмаштиришлар бажариб қўйидагига

$$u(x, y, t) = \frac{4t}{4\pi t} \int_{-\infty}^{+\infty} \sin(x + 2\sqrt{t} \cdot s_1) e^{-|s_1|^2} ds_1 \int_{-\infty}^{+\infty} \cos(y + 2\sqrt{t} \cdot s_2) \times \\ \times e^{-|s_2|^2} ds_2 + \frac{4}{4\pi} \int_0^t \frac{e^\tau (t-\tau)}{t-\tau} d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|z_1|^2} dz_1 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-|z_2|^2} dz_2 \quad (3.12)$$

эга бўламиз. Маълум бўлган (3.5) ва

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\alpha^2 \lambda^2} \cos \beta \lambda d\lambda = \frac{\sqrt{\pi}}{\alpha} e^{-\frac{\beta^2}{4\alpha^2}} \quad (3.13)$$

формуларга асосан (3.12) формуладан

$$u(x, y, t) = e^t - 1 + e^{-2t} \cos x \cdot \sin y$$

Коши масаласининг ечимини ҳосил қиламиз.

Мустақил ечиш учун масалалар

Иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун Коши масаласини ечинг.

I. (3.1), (3.2) масалани $n=1$ бўлганда ечинг.

434. $u_t = 16u_{xx}, \quad u(x, t)|_{t=0} = 8.$

435. $u_t = u_{xx} + 2t, \quad u(x, t)|_{t=0} = 1.$

436. $u_t = u_{xx}, \quad u(x, t)|_{t=0} = e^{-x^2}.$

437. $u_t = u_{xx} + \sin t, \quad u(x, t)|_{t=0} = 0.$

438. $u_t = u_{xx}, \quad u(x, t)|_{t=0} = \sin 2x.$

439. $u_t = u_{xx}, \quad u(x, t)|_{t=0} = \cos 3x.$

440. $u_t = u_{xx}, \quad u(x, t)|_{t=0} = ch x.$

441. $u_t = u_{xx}$, $u(x, t)|_{t=0} = sh 2x$.
442. $u_t = u_{xx} + 3t^2$, $u(x, t)|_{t=0} = sin x$.
443. $u_t = u_{xx} + e^{-t} cos x$, $u(x, t)|_{t=0} = cos x$.
444. $u_t = u_{xx} + e^t \cdot sin x$, $u(x, t)|_{t=0} = sin x$.
445. $u_t = u_{xx} + sin t$, $u(x, t)|_{t=0} = e^{-x^2}$.
446. $4u_t = u_{xx}$, $u(x, t)|_{t=0} = e^{2x-x^2}$.
447. $u_t = u_{xx}$, $u(x, t)|_{t=0} = xe^{-x^2}$.
448. $4u_t = u_{xx}$, $u(x, t)|_{t=0} = sin x \cdot e^{-x^2}$.

II. (3.1), (3.2) масалани $n = 2$ бўлганда ечинг.

449. $u_t = \Delta u$, $u(x, y, t)|_{t=0} = sin x \cdot sin 2y$.
450. $u_t = \Delta u$, $u(x, y, t)|_{t=0} = sin 2x \cdot cos y$.
451. $u_t = \Delta u + t \cdot sin x \cdot cos y$, $u(x, y, t)|_{t=0} = xy$.
452. $u_t = \Delta u + xy \cdot e^{-t}$, $u(x, y, t)|_{t=0} = 2x sin y$.
453. $u_t = 4\Delta u + xt \cdot sin y$, $u(x, y, t)|_{t=0} = x cos y$.
454. $u_t = \Delta u + e^t$, $u(x, y, t)|_{t=0} = cos x \cdot sin y$.
455. $u_t = \Delta u + sin t sin x sin y$, $u(x, y, t)|_{t=0} = 1$.
456. $u_t = \Delta u + cos t$, $u(x, y, t)|_{t=0} = xy e^{-x^2-y^2}$.
457. $8u_t = \Delta u + 1$, $u(x, y, t)|_{t=0} = e^{-(x-y)^2}$.
458. $2u_t = \Delta u$, $u(x, y, t)|_{t=0} = cos xy$.

III. (3.1), (3.2) масалани $n = 3$ бўлганда ечинг.

459. $u_t = 2\Delta u + t cos x$, $u(x, y, z, t)|_{t=0} = cos y \cdot cos z$.
460. $u_t = 3\Delta u + e^t$, $u(x, y, z, t)|_{t=0} = sin(x-y-z)$.
461. $4u_t = \Delta u + sin 2z$, $u(x, y, z, t)|_{t=0} = 0,25 sin 2z + e^{-x^2} cos 2y$.
462. $u_t = \Delta u + cos(x-y+z)$, $u(x, y, z, t)|_{t=0} = e^{-(x+y-z)^2}$.

463. $u_t = \Delta u$, $u(x, y, z, t)|_{t=0} = \cos(xy) \cdot \sin z$.

464. Куйидаги функция $u(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(y) e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} dy$, $t > 0$, бу ерда $\varphi(y)$, $-\infty < y < +\infty$ – берилган узлуксиз чегараланган функция, $u_t = u_{xx}$ тенгламанинг $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $x \in (-\infty; +\infty)$ шартни қаноатлантирувчи ечими бўлишини кўрсатинг.

465. $u_t = u_{xx}$ тенгламанинг $t > 0$ ярим текисликдаги регуляр ечими учун $m \leq u(x, t) \leq M$ баҳо ўринли эканини кўрсатинг, бу ерда $m = \inf u(x, 0)$, $M = \sup u(x, 0)$, $x \in (-\infty; +\infty)$.

466. $u_t = u_{xx}$, $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $x \in (-\infty; +\infty)$ Коши масаласининг $u(x, t)$ ечимининг ягоналигини исботланг.

467. Бевосита текшириш йўли билан $u(x, t) = \int_0^t v(x, t, \tau) d\tau$ функция $u_t = u_{xx} + g(x, t)$ тенгламани қаноатлантиришини кўрсатинг, бу ерда

$$v(x, t, \tau) = \frac{1}{2\sqrt{\pi(t-\tau)}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{4(t-\tau)}} g(y, \tau) dy, t > \tau,$$

$g(x, \tau)$, $-\infty < x, \tau < +\infty$ – эса берилган узлуксиз чегараланган функция.

468. $u_t = u_{xx}$ тенглама учун $t > T$ бўлганда $u(x, t)|_{t=T} = chx$ шартли Коши масаласининг ечимини топинг.

2- §. Чегараланмаган ва ярим чегараланган соҳаларда бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун қўйилган масалаларни Фурье алмаштириш ёрдамида ечиш

1. Ушбу
$$\bar{f}(\lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) e^{-i\lambda\xi} d\xi \quad (3.14)$$

интеграл билан аниқланган $\bar{f}(\lambda)$ функция $f(x)$ функциянинг Фурье алмаштириши дейилади[5],[6],[15].

2. $f(x)$, $-\infty < x < +\infty$ функцияни $\bar{f}(\lambda)$ оркали топиш формуласи куйидагича:

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{f}(\lambda) e^{i\lambda x} d\lambda \quad (3.15)$$

3. (3.14) га тескари алмаштириш (3.15) формула билан аниқланади.

4. Фурье алмаштириши мавжуд бўлиши учун:

- $f(x)$ функция чекли сондаги экстремумларга эга бўлиши;
- $f(x)$ пинг биринчи турдаги узилиши мумкин бўлган нукталардан ташқари барча нукталарда узлуксиз бўлиши;
- $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(x)| dx$ интеграл абсолют яқинлашувчи бўлиши етарлидир.

1-Мисол. $u_t = a^2 u_{xx}$, $-\infty < x < +\infty$, $0 < t < +\infty$ (3.16)

теглама учун кўйилган

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad -\infty < x < +\infty \quad (3.17)$$

Косини масаласини Фурье алмаштириш ёрдамида ечинг.

Ечиш. Фараз қилайлик $u(x, t)$ функция ва унинг u_t , u_{xx} ҳосилалари $x \rightarrow \pm\infty$ да нолга шундай интилсинки, ушбу

$$\vartheta(t, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, t) e^{-i\lambda x} dx \quad (3.18)$$

Фурье алмаштириш маонога эга бўлсин, у ҳолда куйидагилар

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\partial u(x, t)}{\partial t} e^{-i\lambda x} dx = \frac{\partial}{\partial t} \left[\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, t) e^{-i\lambda x} dx \right] = \frac{d\vartheta(t, \lambda)}{dt}, \quad (3.19)$$

$$\begin{aligned} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} e^{-i\lambda x} dx &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, t) (-\lambda^2) e^{-i\lambda x} dx = \\ &= \frac{-\lambda^2}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, t) e^{-i\lambda x} dx = -\lambda^2 \vartheta(t, \lambda). \end{aligned} \quad (3.20)$$

$$\vartheta(0, \lambda) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, 0) e^{-i\lambda x} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(x) e^{-i\lambda x} dx = \Phi(\lambda) \quad (3.21)$$

Ўринлидир.

(3.14) тенгламани ва (3.15) шартни иккала томонини $\frac{1}{\sqrt{2\pi}}e^{-b^2}$ га кўпайтириб ҳамда x бўйича $-\infty$ дан $+\infty$ гача интеграллаб, (3.14) – (3.21) ни ҳисобга олиб, қуйидаги масалани ҳосил қиламиз:

$$\frac{d\vartheta(t, \lambda)}{dt} + a^2 \lambda^2 \vartheta(t, \lambda) = 0, \quad (3.22)$$

$$\vartheta(0, \lambda) = \Phi(\lambda). \quad (3.23)$$

(3.22) оддий дифференциал тенгламанинг умумий ечими

$$\vartheta(t, \lambda) = c_1 e^{-a^2 \lambda^2 t} \quad (3.24)$$

тенг. (3.24) ва (3.23) дан

$$\vartheta(0, \lambda) = c_1 = \Phi(\lambda).$$

Демак, (3.22), (3.23) масаланинг ечими

$$\vartheta(t, \lambda) = \Phi(\lambda) e^{-a^2 \lambda^2 t} \quad (3.25)$$

кўринишда бўлади.

Энди (3.15) тескари Фурье алмаштиришга кўра (3.18) дин қуйидагини

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \vartheta(t, \lambda) e^{i\lambda x} d\lambda \quad (3.26)$$

ҳосил қиламиз.

(3.25) ни (3.26) га қўйиб (3.21) га асосан

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(\lambda) e^{i\lambda x} e^{-a^2 \lambda^2 t} d\lambda = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) d\xi \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-a^2 \lambda^2 t} e^{i\lambda(x-\xi)} d\lambda = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) d\xi \left[\int_{-\infty}^{+\infty} \cos \lambda(x-\xi) e^{-a^2 \lambda^2 t} d\lambda + i \int_{-\infty}^{+\infty} \sin \lambda(x-\xi) e^{-a^2 \lambda^2 t} d\lambda \right] \end{aligned}$$

ни оламиз. Бундан $\cos x$ функциянинг жуфтлигини, $\sin x$ функциянинг тоқлигини ҳисобга олиб,

$$u(x, t) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) d\xi \int_0^{\infty} \cos \lambda(x-\xi) e^{-a^2 \lambda^2 t} d\lambda \quad (3.27)$$

ҳосил қиламиз.

(3.27) дан ва

$$\int_0^{+\infty} e^{-\alpha^2 \lambda^2} \cos \beta \lambda d\lambda = \frac{\sqrt{\pi}}{2\alpha} e^{-\frac{\beta^2}{4\alpha^2}} \quad (3.28)$$

формулани ҳамда $\alpha = a\sqrt{t}$, $\beta = x - \xi$ ни эътиборга олиб, (3.14), (3.15) Коши масаласининг ечимини оламиз:

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi. \quad (3.29)$$

5. $(0, +\infty)$ да аниқланган $f(x)$ функциянинг Фурье

амаллаштириши.

$$\bar{f}_c(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} f(\xi) \cos \lambda \xi d\xi \quad (3.30)$$

$$\bar{f}_s(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} f(\xi) \sin \lambda \xi d\xi \quad (3.31)$$

интеграллар билан аниқланган $\bar{f}_c(\lambda)$ ва $\bar{f}_s(\lambda)$ функциялар $f(x)$ функциянинг мос равишда косинус ва синус (Фурье) амаллаштиришлари дейилади.

(3.30) ва (3.31) формулаларнинг оригиналига ўтиш мос равишда

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_c(\lambda) \cos \lambda x d\lambda \quad (3.32)$$

$$f(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) \sin \lambda x d\lambda \quad (3.33)$$

формулалар орқали амалга оширилади.

2-Мисол. $u_t = a^2 u_{xx}$ $0 < x < +\infty$, $0 < t < +\infty$ (3.34)

шартининг

$$u(0, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad (3.35)$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < +\infty \quad (3.36)$$

шартини қаноатлантирувчи ечими топилсин.

Ечиш. (3.34) тенгламани ва (3.36) шартни иккала томонини $\sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \sin \lambda \xi$ га кўпайтириб, ξ бўйича 0 дан $+\infty$ гача интеграллаймиз, куйидаги масалани ҳосил қиламиз:

$$\frac{dU_s(\lambda, t)}{dt} + a^2 \lambda^2 U_s(\lambda, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad (3.37)$$

$$U_s(\lambda, t) \Big|_{t=0} = \bar{f}_s(\lambda), \quad (3.38)$$

бу ерда

$$U_s(\lambda, t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} u(\xi, t) \sin \lambda \xi \, d\xi,$$

$$\bar{f}_s(\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} f(\xi) \cdot \sin \lambda \xi \, d\xi.$$

(3.37) тенгламани (3.38) бошланғич шарт асосида ечиб, куйидаги ечимни оламиз:

$$U_s(\lambda, t) = \bar{f}_s(\lambda) e^{-a^2 \lambda^2 t}. \quad (3.39)$$

(3.39) формулани иккала томонини $\sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \sin \lambda x$ га кўпайтириб, λ бўйича 0 дан $+\infty$ гача интеграллаймиз:

$$u(x, t) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} U_s(\lambda, t) \sin \lambda x \, d\lambda = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_s(\lambda) e^{-a^2 \lambda^2 t} \sin \lambda x \, d\lambda. \quad (3.40)$$

(3.33) ва (3.28) формулаларга кўра (3.40)дан куйидагини

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{2}{\pi} \cdot \int_0^{+\infty} f(\xi) \, d\xi \int_0^{+\infty} e^{-a^2 \lambda^2 t} \sin \lambda \xi \sin \lambda x \, d\lambda = \\ &= \frac{1}{\pi} \cdot \int_0^{+\infty} f(\xi) \, d\xi \int_0^{+\infty} e^{-a^2 \lambda^2 t} [\cos \lambda(x-\xi) - \cos \lambda(x+\xi)] \, d\lambda = \\ &= \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] f(\xi) \, d\xi. \end{aligned}$$

ҳосил қиламиз.

Шундай қилиб, (3.34), (3.35), (3.36) масаланинг ечими куйидаги

$$u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] f(\xi) d\xi \quad (3.41)$$

Урунинида бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

Қуйидаги масалаларни Фурье алмаштиришларини қўллаб
чиқинг.

169) $u_t = a^2 u_{xx} - u, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0,$

$$u(x,0) = \varphi(x), \quad -\infty < x < +\infty.$$

170) $u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0,$

$$u(x,0) = 0, \quad -\infty < x < +\infty.$$

171) $u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad 0 < x, t < +\infty,$

$$u(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

172) $u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty,$

$$u_x(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

173) $u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad 0 < x, t < +\infty,$

$$u_x(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

174) $u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty,$

$$u(0,t) = \varphi(t), \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

175) $u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty,$

$$u_x(0,t) = \varphi(t), \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

176) $u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x, t < \infty,$

$$u(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

177) $u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x, t < \infty,$

$$u_x(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

178) $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x, t < \infty,$

$$u(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

179) $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x, t < \infty,$

$$u_x(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

480. $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x, t < +\infty,$
 $u(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < +\infty.$

481. $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x, t < +\infty,$
 $u_x(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < +\infty.$

482. II-бобдаги 355-масаладаги тенгликдан фойдаланиб қуйидаги тенгликни ўринлигини исботланг:

$$\int_0^{+\infty} \frac{e^{-\alpha \lambda^2} \cos \lambda x}{\lambda^2 + h^2} d\lambda = \frac{\sqrt{\pi}}{4h\sqrt{\alpha}} \int_0^{+\infty} e^{-h\xi} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4\alpha^2}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4\alpha^2}} \right] d\xi.$$

483. II-бобдаги 356-масаладаги тенгликдан фойдаланиб қуйидаги тенгликни ўринлигини исботланг:

$$\int_0^{+\infty} \frac{e^{-\alpha \lambda^2} \lambda \sin \lambda x}{\lambda^2 + h^2} d\lambda = \frac{\sqrt{\pi}}{h\sqrt{\alpha}} \int_0^{+\infty} e^{-h\xi} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4\alpha^2}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4\alpha^2}} \right] d\xi.$$

484. Ядроси $K(x,\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \frac{\lambda \cos \lambda x + h \sin \lambda x}{\lambda^2 + h^2}$ кўринишда бўлган Фурье алмаштиришларини қўллаб, қуйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty,$$

$$u_x(0,t) - hu(0,t) = -h\varphi(t), \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty.$$

485. Ядроси $K(x,\lambda) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \frac{\lambda \cos \lambda x + h \sin \lambda x}{\lambda^2 + h^2}$ кўринишда бўлган Фурье алмаштиришларини қўллаб, қуйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty,$$

$$u_x(0,t) - hu(0,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty, \quad u(x,0) = f(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

3- §. Ярим чегараланган соҳаларда бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгلامаси учун қўйилган масалаларни давом эттириш усулида ечиш

Бизга маолумки II бобнинг 5 - ва 6- параграфларида ярим чегараланган ва чегараланмаган соҳаларда тор тебранинг тенгلامаси учун қўйилган турли хил масалаларни давом эттириш усулида ечиш тўлиқ ўрганилган эди. Шунга кўра, ярим

чегараланган соҳаларда бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун қўйилган масалаларни ҳам давом эттириш усулида ечиш мумкин[5].

$$1\text{-Мисол. } u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty \quad (3.42)$$

тенгламанинг

$$u(0,t) = 0, \quad t \geq 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x < +\infty \quad (3.43)$$

шартларни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечимини давом эттириш усулида топинг.

Ечиш. (3.42), (3.43) масалани ечиш учун $\varphi(x)$ функцияни $-\infty < x < 0$ интервалда тоқ давом эттирамиз, яъни қўйидаги функцияни

$$\Phi(x) = \begin{cases} \varphi(x), & 0 \leq x < +\infty, \\ -\varphi(-x), & -\infty < x \leq 0 \end{cases} \quad (3.44)$$

қилишимиз. Демак, $\Phi(x)$ функция $-\infty < x < +\infty$ интервалда тўлиқ аниқланганлиги учун қўйидаги Коши масаласини қараймиз:

$$U_t = a^2 U_{xx}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0, \quad (3.45)$$

$$U(x,0) = \Phi(x), \quad -\infty < x < +\infty \quad (3.46)$$

1-§нинг (3.31) формуласига асосан (3.45), (3.46) Коши масаласининг ечимини қўйидагича ёзиб оламиз:

$$U(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi \quad (3.47)$$

(3.47) формуладан (3.44) кўра $U(x,0) = \varphi(x)$, $0 \leq x < +\infty$ шартни бажарилишини осон кўрсатиш мумкин.

(3.44) асосан (3.47) формуладан қўйидагига эга бўламиз:

$$U(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \varphi(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi - \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \varphi(\xi) e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} d\xi.$$

Шундан $U(0,t) = 0$ шартни ўринлилиги келиб чиқади, ҳамда агар $0 \leq x < +\infty$ бўлса, у ҳолда $U(x,t) = u(x,t)$ бўлади.

Шундай қилиб, (3.42), (3.43) масаланинг ечими

$$u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} \right] \varphi(\xi) d\xi \quad (3.48)$$

кўринишда бўлади.

$$\mathbf{2-Мисол.} \quad u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty \quad (3.42)$$

тенгламининг

$$u_x(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 \leq x < +\infty \quad (3.49)$$

шартларни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечимини давом эттириш усулида топилган.

Ечиш. (3.42), (3.49) масалани ечиш учун $\varphi(x)$ функцияни $-\infty < x < 0$ интервалда жуфт давом эттирамиз, яъни қўйидаги функцияни

$$\Phi_1(x) = \begin{cases} \varphi(x), & 0 \leq x < +\infty, \\ \varphi(-x), & -\infty < x \leq 0 \end{cases} \quad (3.50)$$

тузамиз. Демак, $\Phi(x)$ функция $-\infty < x < +\infty$ интервалда тўлиқ аниқланганлиги учун қўйидаги Коши масаласини қараймиз:

$$U_t = a^2 U_{xx}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0, \quad (3.45)$$

$$U(x,0) = \Phi_1(x), \quad -\infty < x < +\infty \quad (3.51)$$

1-§нинг (3.31) формуласига асосан (3.45), (3.51) Коши масаласининг ечимини қўйидагича ёзиб оламиз:

$$U(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi_1(\xi) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} d\xi \quad (3.52)$$

(3.50)га асосан (3.52) формуладан қўйидагича эга бўламиз:

$$U(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \varphi(\xi) \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} d\xi + \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \varphi(\xi) \cdot e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} d\xi.$$

Бундан $U_x(0,t) = 0$ шартни ўринлилиги келиб чиқади, ҳамда агар $0 \leq x < +\infty$ бўлса, у ҳолда $U(x,t) = u(x,t)$ бўлади.

Шундай қилиб, (3.42), (3.49) масаланинг ечими

$$u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} \right] \varphi(\xi) d\xi \quad (3.53)$$

и ўринишда бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

Қуйидаги масалаларда берилган шартларни бутун x ўқиға мос таном этириш йўли билан уларнинг ечимини топинг:

486. $u_t = a^2 u_{xx} - u, \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < \infty.$

487. $u_t = a^2 u_{xx} - 2u, \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u_x(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < \infty.$

488. $u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < \infty.$

489. $u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u_x(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < \infty.$

490. $u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < \infty.$

491. $u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u_x(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < \infty.$

492. $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < \infty.$

493. $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u_x(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = 0, \quad 0 < x < \infty.$

494. $u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0,$

$u(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < \infty.$

$$495. \quad u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x,t), \quad 0 < x < \infty, \quad t > 0, \\ u_x(0,t) = 0, \quad t > 0, \quad u(x,0) = \varphi(x), \quad 0 < x < \infty.$$

4- §. Чекли соҳаларда иссиқлик ўтказувчанлик тенгламалари учун қўйилган масалаларни Грин функцияси ёрдамида ечим

Ушбу

$$L(u) \equiv a^2 u_{xx} - u_t = 0 \quad (3.54)$$

$$AEFB = \{ (x,t) : AE: x = \gamma_1(t), \quad BF: x = \gamma_2(t), \quad AB: t = t_1, \quad EF: t = t_2 \}$$

чекли соҳада аниқланган иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун қўшма тенглама

$$M(v) \equiv a^2 v_{xx} + v_t = 0 \quad (3.55)$$

кўринишда бўлади.

Ҳар қандай етарлича дифференциалланувчи u ва v функциялар учун қуйидаги

$$vL(u) - uM(v) = a^2 \frac{\partial}{\partial x} \left(v \frac{\partial u}{\partial x} - u \frac{\partial v}{\partial x} \right) - \frac{\partial}{\partial t} (uv) \quad (3.56)$$

айният ўринли. (3.56) айнитни $APQB \subset AEFB$ соҳа бўйича интеграллаб (3.54) тенгламанинг ихтиёрий ечимини берувчи

$$u(x,t) = \int_{APQB} u(\xi,\tau) v(x,\xi;t) d\xi + a^2 \int_{BQ \cup PA} \left(v \frac{\partial u}{\partial \xi} - u \frac{\partial v}{\partial \xi} \right) d\tau \quad (3.57)$$

асосий интеграл формулани оламиз [5],[7],[19], бу ерда

$$v(x,\xi;t) \equiv U(x,\xi;t-\tau) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \quad (3.58)$$

- функция (x,t) бўйича (3.54) тенгламани, (ξ,τ) бўйича эса (3.55) тенгламани қаноатлантиради.

I-Масала. (3.54) тенгламанинг

$D = \{ (x,t) : \gamma_1(t) < x < \gamma_2(t), \quad t > 0 \}$ соҳада аниқланган шартли узлуксиз ҳамда

$$u|_{AB} = u|_{t=0} = \varphi(t), \quad \gamma_1(t) \leq x \leq \gamma_2(t), \quad (3.59)$$

бошланғич ва

$$u|_{AP} = u|_{x=\gamma_1(t)} = \psi_1(t), \quad u|_{BQ} = u|_{x=\gamma_2(t)} = \psi_2(t), \quad t \geq 0 \quad (3.60)$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи ечимини Грин функцияси Формида топинг, бу ерда $\varphi(A) = \psi_1(A)$, $\varphi(B) = \psi_2(B)$.

Ҳисси. Масалани ечишдан олдин I-аралаш масаланинг Грин функциясини топиш керак.

Таъриф. I-аралаш (чегаравий) масаланинг Грин функцияси деб, куйидаги шартларни қаноатлантирувчи $G_1(x, t; \xi, \tau)$ функцияга айтилади[5]:

1) $G_1(x, t; \xi, \tau)$ функция $PABQ$ соҳада аниқланган ва ҳар қандай $t > \tau$ учун (ξ, τ) бўйича (2) тенгламани қаноатлантиради;

2) Ушбу

$$G_1(x, t; \xi, \tau)|_{AP} = 0, \quad (3.61)$$

$$G_1(x, t; \xi, \tau)|_{BQ} = 0, \quad (3.62)$$

шарҳинсли чегаравий шартларни қаноатлантиради;

$$3) \quad G_1(x, t; \xi, \tau)|_{PQ} = G_1(x, t; \xi, \tau)|_{t=\tau} = 0 \quad (3.63)$$

бўлади;

$$4) \quad \lim_{\substack{t \rightarrow \tau \\ t > \tau}} \int_{\xi - \lambda}^{\xi + \lambda} G_1(x, t; \xi, \tau) dx = 1 \quad \text{ихтиёрий } \lambda > 0 \text{ учун, яъни}$$

(0 $\leq \xi - \lambda < \xi + \lambda < t$);

$$5) \quad G_1(x, t; \xi, \tau) = U(x, \xi; t - \tau) - v(x, t; \xi, \tau) \quad (3.64)$$

қурилишда бўлади, бу ерда $v(x, t; \xi, \tau)$ функция куйидаги

$$v|_{PQ} = 0, \quad v|_{AP} = U(x, \xi; t - \tau), \quad v|_{BQ} = U(x, \xi; t - \tau) \quad (3.65)$$

шартларни қаноатлантирувчи (3.55) тенгламанинг регуляр ечимидир, $U(x, \xi; t - \tau)$ функция эса (3.58) формула орқали аниқланади.

(3.64) Грин функциясидан ва (3.57) формуладан фойдаланиб, I-аралаш масаланинг ечими куйидагича

$$u(x, t) = \int_{AB} G_1(x, t; \xi, 0) \varphi(\xi) d\xi + a^2 \int_{AP} \left. \frac{\partial G_1}{\partial \xi} \right|_{\xi=\gamma_1(\tau)} \psi_1(\tau) d\tau -$$

$$-a^2 \int_{BQ} \left. \frac{\partial G_1}{\partial \xi} \right|_{\xi=\gamma_2(\tau)} \psi_2(\tau) d\tau \quad (3.66)$$

топилади.

Агар $\gamma_1(t) \equiv 0$, $\gamma_2(t) \equiv l$ бўлиб, AB эса $(0, l)$ интервалдан иборин бўлса, у ҳолда (3.54), (3.59), (3.60) **I-аралаш** масаланинг ечими (3.66) формулага кўра

$$u(x, t) = \int_0^l G_1(x, t; \xi, 0) \varphi(\xi) d\xi + a^2 \int_0^l \left. \frac{\partial G_1}{\partial \xi} \right|_{\xi=0} \psi_1(\tau) d\tau - a^2 \int_0^l \left. \frac{\partial G_1}{\partial \xi} \right|_{\xi=l} \psi_2(\tau) d\tau \quad (3.67)$$

кўринишда бўлади [5], бу ерда $\varphi(x) = u(x, 0)$, $\psi_1(x) = u(0, t)$, $\psi_2(x) = u(l, t)$, $\varphi(0) = \psi_1(0)$, $\varphi(l) = \psi_1(l)$.

(3.67) формуладаги $G_1(x, t; \xi, \tau)$ - Грин функциясининг акслантириш усули ёрдамида тузилади. Бунда мусбат манбалар $2nl + \xi$ нукталарда, манфий манбалар $2nl - \xi$ нукталарда жойлаштириб, унинг кўриниши куйидагича ифодалаймиз:

$$G_1(x, t; \xi, \tau) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} [U(x, 2nl + \xi; t - \tau) - U(x, 2nl - \xi; t - \tau)], \quad (3.68)$$

бу ерда $U(x; \xi, t - \tau)$ - функция (3.58) формула орқали топилиб, у (3.54) тенгламанинг фундаментал ечими бўлади.

(3.68) каторни куйидаги кўринишда ҳам ёзиб олиш мумкин:

$$G_1(x, t; \xi, \tau) = \frac{1}{2a\sqrt{\tau(t-\tau)}} e^{\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + g(x, t; \xi, \tau) \quad (3.69)$$

бу ерда

$$g(x, t; \xi, \tau) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} [U(x, 2nl + \xi; t - \tau) - U(x, 2nl - \xi; t - \tau)]. \quad (3.70)$$

Бунда $\sum_{n=-\infty}^{+\infty}$ - белги (3.68) катордан (3.58) кўринишдаги ҳадни айириб ташланганлигини билдиради. (3.70) каторнинг ҳадлари x ва t бўйича $0 \leq x \leq l$, $0 \leq t < +\infty$ соҳада исталган тартибда

қатнашларга эга. (3.70) қатор $0 \leq x \leq l$, $0 \leq t \leq t^*$ (t^* - ихтиёрий мусбат сон) соҳада абсолют ва текис яқинлашувчи бўлади. Худди шундай (3.70) қаторни x ва t бўйича ҳадлаб дифференциаллаш натижасида ҳосил бўлган қаторлар ҳам $0 \leq x \leq l$, $0 \leq t \leq t^*$ соҳада абсолют ва текис яқинлашувчи бўлади. ҳамда $t \rightarrow \tau$, $t > \tau$ бўлганда (3.70) қаторнинг ҳар бир ҳади нолга интилади.

Шундай қилиб, (3.69) қатор билан аниқланган $G_1(x, t; \xi, \tau)$ функция Грин функцияси учун кўйилган 1), 2), 3), 4) шартларни қаноатлантиради.

II-Масала. (3.54) тенгламанинг

$D_1 = \{(x, t) : 0 < x < l, t > 0\}$ соҳада аниқланган ва узлуксиз қанда

$$u|_{AB} = u|_{t=0} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad (3.71)$$

қанда шундангич ва

$$u_x|_{x=0} = \mu_1(t), \quad u_x|_{x=l} = \mu_2(t), \quad 0 < t < +\infty \quad (3.72)$$

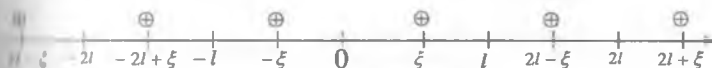
шартларни қаноатлантирувчи ечимини Грин функцияси ёрдамида топинг.

Ҳал. Давом эттириш усули ёрдамида (III бобнинг 3-§ даги 2 - масалага қаранг) Грин функциясини қуйидагича тузиб оламиз:

$$G_2(x, t; \xi, \tau) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \left\{ e^{-\frac{(x-\xi+2nl)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x-\xi-2nl)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right\},$$

$$0 \leq x \leq l, \quad 0 < t < +\infty. \quad (3.73)$$

Қуни манбаларни жойлашиш схемаси қуйидагича



қуни (3.73) Грин функцияси ушбу хоссаларга эга:

$$\frac{\partial G_2}{\partial \xi} \Big|_{\xi=0} = 0, \quad \frac{\partial G_2}{\partial \xi} \Big|_{\xi=l} = 0, \quad \lim_{\substack{t \leftarrow \tau \\ t > \tau}} G_2(x, t; \xi; \tau) = 0 \quad (3.74)$$

(3.73) Грин функцияси ва унинг (3.74) хоссасидан ҳамда (3.57) формуладан фойдаланиб (3.54), (3.71), (3.72) **II-аралиш (чегаравий)** масаланинг ечимини қуйидагича кўринишда

$$u(x,t) = \int_0^l G_2(x,t;\xi,0) f(\xi) d\xi - a^2 \int_0^t G_2(x,t;0,\tau) \mu_1(\tau) d\tau + a^2 \int_0^t G_2(x,t;l,\tau) \mu_2(\tau) d\tau \quad (3.75)$$

ёзиб оламиз.

Худди юқоридаги масалаларга ўхшаш **III-аралиш (чегаравий)** масалани ҳам Грин функцияси ёрдамида ечиш мумкин[5].

Коши масаласи. $u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t) \quad (3.76)$

тенгламанинг $D_2 = \{(x,t) : -\infty < x < +\infty, t > 0\}$ соҳада аниқланган ва узлуксиз ҳамда

$$u(x,0) = \varphi(x), \quad -\infty < x < +\infty \quad (3.77)$$

бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечимини Грин функцияси ёрдамида топинг.

Ечиш. (3.76) тенгламадаги x ва t ўзгарувчиларни мос равишда ξ ва τ га алмаштириб қуйидаги тенгламани

$$u_\tau = a^2 u_{\xi\xi} + f(\xi, \tau) \quad (3.78)$$

ҳосил қиламиз.

Агар $G(x,\xi;t-\tau) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}$ Грин функцияси бўлса, у ҳолда бу функция қуйидаги тенгламани

$$G_\tau = -a^2 G_{\xi\xi} \quad (3.79)$$

қаноатлантиради.

(3.78) ва (3.79) формулаларга асосан қуйидаги тенгликни оламиз:

$$\frac{\partial}{\partial \tau}(G u) = a^2 \left[G \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} - u \frac{\partial^2 G}{\partial \xi^2} \right] + G f. \quad (3.80)$$

(3.80) тенгликни ξ бўйича $-\infty$ дан $+\infty$ гача, τ бўйича эса 0 дан $t-\alpha$ гача интеграллаб, ($0 < \alpha < t$) куйидагини

$$\int_{-\infty}^{+\infty} (Gu)|_{\tau=t-\alpha} d\xi = \int_{-\infty}^{+\infty} (Gu)|_{\tau=0} d\xi + \int_0^{t-\alpha} d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} G f d\xi \quad (3.81)$$

ҳосил қиламиз. Бу ерда (3.81) айниятни олишда $u(\xi, \tau)$ ва унинг ξ бўйича ҳосилалари $\xi \rightarrow \pm\infty$ да чегараланган бўлиши талаб қилинган.

(3.81) айниятда $\alpha \rightarrow 0$ лимитга ўтиб, ҳамда [19, 230-233 бетлар] ўхшаш амалларни бажариб, куйидаги

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) G(x, \xi; t) d\xi + \int_0^t d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi; t-\tau) f(\xi, \tau) d\xi \quad (3.82)$$

Кочи масаласини ечимини оламиз.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. Куйидаги функциялар берилган тенгламаларнинг Грин (манба) функцияси эканлиги исботлансин.

$$406. \quad G(x, \xi; t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}}, \quad -\infty < x, \xi < +\infty, \quad \xi \neq x, \quad t > 0,$$

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0.$$

$$407. \quad G(x, \xi; t) = \frac{e^{-hx}}{2a\sqrt{\pi t}} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}}, \quad -\infty < x, \xi < +\infty, \quad \xi \neq x, \quad t > 0,$$

$$u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0.$$

II. Агар чегаравий шарт биринчи тур, яъни $u(0, t) = 0$ бўлса, куйидаги функциялар берилган тенгламаларнинг Грин (манба) функцияси эканлиги исботлансин.

$$408. \quad G(x, \xi; t-\tau) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right],$$

$$0 < x, \xi < +\infty, \quad \xi \neq x, \quad \tau < t < +\infty, \quad u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty.$$

$$499. G(x, \xi; t - \tau) = \frac{e^{-h(t-\tau)}}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right],$$

$$0 < x, \xi < +\infty, \xi \neq x, \tau < t < +\infty, u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad 0 < x, t < +\infty.$$

III. Агар чегаравий шарт биринчи тур, яъни $u_x(0, t) = 0$ бўлса, куйидаги функциялар берилган тенгламаларнинг Грин (манба) функцияси эканлиги исботлансин.

$$500. G(x, \xi; t - \tau) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right],$$

$$0 < x, \xi < +\infty, \xi \neq x, \tau < t < +\infty, u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x, t < +\infty.$$

$$501. G(x, \xi; t - \tau) = \frac{e^{-h(t-\tau)}}{2a\sqrt{\pi(t-\tau)}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right],$$

$$0 < x, \xi < +\infty, \xi \neq x, \tau < t < +\infty, u_t = a^2 u_{xx} - hu, \quad 0 < x, t < +\infty.$$

502. 497 масаладаги Грин функциясидан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} - hu + f(x, t), \quad -\infty < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), \quad -\infty < x < +\infty.$$

503. (3.82) формуладан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty.$$

$$u(x, 0) = \begin{cases} 0, & \text{агар } -\infty < x < -l, \\ U_0 = \text{const} \neq 0, & \text{агар } -l < x < l, \\ 0, & \text{агар } l < x < +\infty. \end{cases}$$

504. 498 масаладаги Грин функциясидан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} + f(x, t), \quad 0 < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(0, t) = \varphi(t), \quad 0 < t < +\infty \quad u(x, 0) = \psi(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

505. 500 масаладаги Грин функциясидан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u_x(0,t) = \varphi(t), \quad 0 < t < +\infty \quad u(x,0) = \psi(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

306. (3.69) кўринишдаги Грин функциясидан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} + g(x,t), \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(0,t) = \varphi(t), \quad u(l,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty \quad u(x,0) = f(x), \quad 0 < x < l.$$

307. (3.73) кўринишдаги Грин функциясидан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} + g(x,t), \quad 0 < x < l, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u_x(0,t) = \varphi(t), \quad u(l,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty \quad u(x,0) = f(x), \quad 0 < x < l.$$

308. 500 масаладаги Грин функциясидан фойдаланиб, куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u_t(0,t) - hu(0,t) = -h\varphi(t), \quad 0 < t < +\infty \quad u(x,0) = \psi(x), \quad 0 < x < +\infty.$$

309. Куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx} + f(x,t), \quad 0 < t < x < +\infty,$$

$$u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty, \quad u(t,t) = 0, \quad 0 < t < +\infty.$$

310. Куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad \vartheta_0 t < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x,0) = f(x), \quad 0 < x < +\infty, \quad u(\vartheta_0 t, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty.$$

311. Куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad \vartheta_0 t < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x,0) = 0, \quad 0 < x < +\infty, \quad u(\vartheta_0 t, t) = \mu(t), \quad 0 < t < +\infty.$$

312. Куйидаги масалани ечинг.

$$u_t = a^2 u_{xx}, \quad \vartheta_0 t < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty,$$

$$u(x,0) = f(x), \quad 0 < x < +\infty, \quad u_x(\vartheta_0 t, t) = \mu(t), \quad 0 < t < +\infty.$$

5- §. Бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун аралаш масалаларни Фурье усули ёрдамда ечиш

1. Бир жинсли тенглама бўлган ҳол.

I - Чегаравий масала.

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (3.83)$$

тенгламанинг $\{(x;t): 0 \leq x \leq l, t \geq 0\}$ соҳада аниқланган, узлуксиз ва

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad u|_{x=l} = 0, \quad t \geq 0 \quad (3.84)$$

чегаравий шартларни ҳамда

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad 0 \leq x \leq l \quad (3.85)$$

бошланғич шартни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечими топилсин, бу ерда $\varphi(x)$ функция узлуксиз, бўлак – бўлак узлуксиз ҳосилга эга ва $\varphi(0) = \varphi(l) = 0$.

Фурье усулига биноан (3.83) тенгламанинг хусусий ечимларини

$$u(x,t) = X(x)T(t) \quad (3.86)$$

кўринишда излаймиз [8],[15],[19]. (3.86) ни (3.83) ва (3.84) га қўйиб куйидагиларни

$$T'(t) + a^2 \lambda T(t) = 0 \quad (3.87)$$

$$\left. \begin{aligned} X''(x) + \lambda X(x) &= 0 \\ X(0) = X(l) &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (3.88)$$

ҳосил қиламиз[7].

II-бобнинг 7-§дан маълумки (3.88) масала Штурм – Лиувилл масаласи бўлиб, унинг хос қийматлари

$$\lambda_n = \frac{\pi^2 n^2}{l^2}, \quad n=1,2,3... \quad (3.89)$$

лардан, хос функциялари эса

$$X_n(x) = \sin \frac{\pi n x}{l}$$

лардан иборатдир. λ параметрнинг $\lambda = \lambda_n$ қийматларига (3.87) тенгламанинг

$$T_n(t) = a_n \exp\left[-\left(\frac{an\pi}{l}\right)^2 t\right]$$

ечимларни мос келади, бунда a_n - ихтиёрый ўзгармаслар.

Шундай қилиб,

$$u_n(x,t) = a_n \sin \frac{\pi nx}{l} \exp\left[-\left(\frac{an\pi}{l}\right)^2 t\right]$$

функциялар (3.83) тенгламани ва (3.84) чегаравий шартларни қаноатлантиради.

Бошланғич (3.85) шартни қаноатлантириш учун

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n \exp\left[-\left(\frac{an\pi}{l}\right)^2 t\right] \cdot \sin \frac{\pi nx}{l} \quad (3.90)$$

ёқорини тузамиз ва

$$u(x,0) = \varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n \sin \frac{\pi nx}{l}$$

тенгликнинг бажарилишини талаб қиламиз, бунда

$$a_n = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(\xi) \sin \frac{\pi n \xi}{l} d\xi, \quad (3.91)$$

қайси функцияга қўйилган шартларга ва $0 \leq \exp\left[-\left(\frac{an\pi}{l}\right)^2 t\right] \leq 1$

тенгсизликка асосан (3.90) қатор $t \geq 0$ бўлганда абсолют ва текис

қатнашувчи бўлади.

(3.90) ва (3.91) дан (3.83), (3.84), (3.85) масаланинг ечимини

ёқорини:

$$u(x,t) = \int_0^l G(x,t;\xi) \varphi(\xi) d\xi, \quad (3.92)$$

бу ерда

$$G(x,t;\xi) = \frac{2}{l} \sum_{k=1}^{\infty} \exp\left[-\left(\frac{an\pi}{l}\right)^2 t\right] \cdot \sin \frac{\pi n \xi}{l} \cdot \sin \frac{\pi nx}{l}.$$

II-Чегаравий масала. (3.83) тенгламанинг (3.85) бошланғич шартни ва

$$u_x|_{x=0} = 0, \quad u_x|_{x=l} = 0$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечими топилсин.

III-Чегаравий масала. (3.83) тенгламанинг (3.85) бошланғич шартни ва

$$\alpha_1 u_x|_{x=0} + \beta_1 u_x|_{x=0} = 0, \quad \alpha_2 u_x|_{x=l} + \beta_2 u_x|_{x=l} = 0$$

чегаравий шартларни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечими топилсин, бу ерда $\alpha_i^2 + \beta_i^2 \neq 0$, ($i = 1, 2$).

II ва III чегаравий масалаларни ҳам худди I чегаравий масалага ўхшаш Фурье усулида ечиш мумкин [3],[5],[8], [15]. Буни мисолларда кўрсатамиз.

1-Мисол. $u_t = a^2 u_{xx}, \quad 0 < x < l, \quad t > 0$ (3.93)

тенгламанинг

$$u_x(0,t) = 0, \quad u_x(l,t) = 0, \quad t > 0$$
 (3.94)

чегаравий ва

$$u(x,0) = x$$
 (3.95)

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи $u(x,t)$ ечимини топим.
Ечиш. (3.93), (3.94), (3.95) масалани Фурье усулида ечиб, унинг ечимини

$$u(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n e^{-\left(\frac{n\pi}{l}\right)^2 t} \cos \frac{n\pi}{l} x$$

кўринишида ифодалаймиз, бу ерда

$$a_0 = \frac{1}{l} \int_0^l x dx = \frac{1}{l} \cdot \frac{x^2}{2} \Big|_{x=0}^{x=l} = \frac{l}{2},$$
 (3.96)

$$a_n = \frac{2}{l} \int_0^l x \cdot \cos \frac{n\pi}{l} x dx, \quad n = 1, 2, \dots$$
 (3.97)

(3.97) ифодани соддалаштириш учун уни бўлақлар интеграллаймиз:

$$\rho = x, \Rightarrow d\rho = dx, \quad d\mu = \cos \frac{n\pi}{l} dx \Rightarrow \mu = \frac{l}{n\pi} \sin \frac{n\pi}{l} x.$$

Бундан

$$\begin{aligned}
 a_n &= \frac{2}{l} \left[\frac{l}{n\pi} x \sin \frac{n\pi}{l} x \Big|_{x=0}^{x=l} - \frac{l}{n\pi} \int_0^l \sin \frac{n\pi}{l} x dx \right] = \frac{2l}{n\pi} \sin n\pi + \frac{2l}{(n\pi)^2} \cos \frac{n\pi}{l} x \Big|_{x=0}^{x=l} = \\
 &= \frac{l}{2(n\pi)^2} [\cos n\pi - \cos 0] = \frac{l}{2(n\pi)^2} [(-1)^n - 1] = \\
 &= \begin{cases} 0, & \text{агар } m = 2k \\ -\frac{4l}{(n\pi)^2}, & \text{агар } n = 2k + 1, \quad k = 0, 1, 2, \dots \end{cases} \quad (3.98)
 \end{aligned}$$

(3.96) ва (3.98) га асосан (3.93), (3.94), (3.95) масаланинг шимини куйидагича кўринишда ифодалаймиз:

$$u(x, t) = \frac{l}{2} - \frac{4l}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} e^{-\left(\frac{(2k+1)\pi}{l}\right)^2 t} \cos \frac{(2k+1)\pi}{l} x.$$

2-Мисол. $u_t = a^2 u_{xx}$, $0 < x < l$, $t > 0$ тенгламанинг

$$u(0, t) = u_x(l, t) + hu(l, t) = 0 \quad t > 0, \quad h > 0 \quad (3.99)$$

чотравий ва $u(x, 0) = 1$ бошланғич шартларни қаноатлантирувчи $u(x, t)$ шимини топинг.

Чини. (3.93) ва (3.99) ни (3.86) га кўйиб куйидагини

$$T'(t) + a^2 \lambda^2 T(t) = 0 \quad (3.100)$$

$$X''(x) + \lambda^2 X(x) = 0 \quad (3.101)$$

$$X(0) = 0, \quad X'(l) + hX(l) = 0 \quad (3.102)$$

шарти қиламиз. Энди (3.101), (3.102) масалани ечамиз.

(3.101)–оддий дифференциал тенгламанинг умумий шими

$$X(x) = c_1 \cos \lambda x + c_2 \sin \lambda x \quad (3.103)$$

кўринишда бўлади. (3.103) ни (3.102) шартни қаноатлантириб, c_1 ва c_2 ларни топамиз:

$$X(0) = c_1 = 0$$

$$c_2 [\lambda \cos \lambda l + h \sin \lambda l] = 0.$$

бувди

$$c_2 \neq 0, \lambda \cos \lambda l = -h \sin \lambda l \Rightarrow \operatorname{htg} \lambda l = -\lambda \Rightarrow$$

$$\operatorname{tg} \mu_n = -\frac{\mu_n}{hl}, \quad \mu_n = \frac{\lambda_n}{l}. \quad (3.104)$$

(3.104) тенгламанинг мусбат ечимларини $\lambda_n = \frac{\mu_n}{l}$ деб белги ласак, унга мос хос функция

$$X_n(x) = \sin \lambda_n x, \quad n = 1, 2, 3, \dots \quad (3.105)$$

кўринишда бўлади.

(3.100) тенгламанинг λ_n га мос ечимлари

$$T_n(t) = a_n e^{-\lambda_n^2 a^2 t} \quad (3.106)$$

кўринишда бўлади, бу ерда a_n - ихтиёрий ўзгармаслар.

Демак, (3.93), (3.99) ва $u(x, 0) = \varphi(x) = 1$ масаланинг ечими (3.105) ва (3.106) га кўра қуйидагига

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n e^{-\lambda_n^2 a^2 t} \sin \lambda_n x \quad (3.107)$$

тенг, бу ерда

$$a_n = \frac{1}{\| \sin \lambda_n x \|^2} \int_0^l \varphi(x) \sin \lambda_n x dx,$$

$$\| \sin \lambda_n x \|^2 = \int_0^l \sin^2 \lambda_n x dx = \frac{l(h^2 + \lambda_n^2) + h}{2(h^2 + \lambda_n^2)}.$$

$\varphi(x) \equiv 1$ тенгликни эътиборга олиб a_n коэффициенти ҳисоблайми

$$\begin{aligned} a_n &= \frac{2(h^2 + \lambda_n^2)}{l(h^2 + \lambda_n^2) + h} \int_0^l \sin \lambda_n x dx = \frac{2(h^2 + \lambda_n^2)}{\lambda_n [l(h^2 - \lambda_n^2) + h]} \cos \lambda_n x \Big|_{x=0}^{x=l} = \\ &= -\frac{2(h^2 + \lambda_n^2)}{\lambda_n [l(h^2 - \lambda_n^2) + h]} [\cos \lambda_n l - \cos 0] = -\frac{2(h^2 + \lambda_n^2)}{\lambda_n [l(h^2 - \lambda_n^2) + h]} [\cos \mu_n - 1] = \\ &= \{ \cos \mu_n = 0 \} = \frac{2(h^2 + \lambda_n^2)}{\lambda_n [l(h^2 - \lambda_n^2) + h]}. \end{aligned} \quad (3.108)$$

(3.108) ни (3.107) га қўйиб, қуйилган масаланинг ечимини топамиз

$$u(x, t) = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(h^2 + \lambda_n^2) \exp\{-\lambda_n^2 a^2 t\}}{\lambda_n [h + l(h^2 - \lambda_n^2)]} \sin \lambda_n x.$$

1. Бир жинсли бўлмаган иссиқлик ўтқазувчанлик тенгламаси.

Ушбу

$$u_t = a^2 u_{xx} + f(x, t) \quad (3.109)$$

тенгламанинг

$$u|_{x=0} = \psi_1(t), \quad u|_{x=l} = \psi_2(t), \quad t \geq 0 \quad (3.110)$$

чекравий ва

$$u|_{t=0} = \varphi(x) \quad (3.111)$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

(3.109), (3.110), (3.111) масаланинг ечимини

$$u(x, t) = \vartheta(x, t) + U(x, t) \quad (3.112)$$

кўринишда излаймиз, бу ерда

$$U(x, t) = \psi_1(t) + [\psi_2(t) - \psi_1(t)] \frac{x}{l}, \quad (3.113)$$

$\vartheta(x, t)$ - функция $\vartheta_t = a^2 \vartheta_{xx} + \bar{F}(x, t)$ тенгламанинг бир жинсли чекравий шартларни, яъни

$$\vartheta|_{x=0} = \vartheta|_{x=l} = 0, \quad t > 0$$

ҳолда

$$\vartheta|_{t=0} = \bar{\varphi}(x)$$

бошланғич шартни қаноатлантирувчи ечимидир.

Бу $\vartheta(x, t)$ га нисбатан тузилган масала ўхшаш масала II-бобнинг 7-§ да ўрганилган. Худди шундай (3.109) тенглама учун Фурье усули ёрдамида II, III аралаш масалаларни ечиш мумкин [3], [5], [8].

3. Тўғри бурчакли пластинкада иссиқлик тарқалиши шаклидаги масала.

Ушбу

$$u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}) \quad (3.114)$$

тенгламининг $T = \{(x, y, t) : 0 < x < p, 0 < y < s, t > 0\}$ соҳада аниқланган, узлуксиз ва

$$u|_{x=0} = u|_{x=p} = 0, \quad 0 \leq y \leq s, \quad t \geq 0; \quad u|_{y=0} = u|_{y=s} = 0, \quad 0 \leq x \leq p, \quad t \geq 0 \quad (3.115)$$

чекравий ва

$$u|_{t=0} = \varphi(x, y), \quad 0 \leq x \leq p, \quad 0 \leq y \leq s \quad (3.116)$$

бошланғич шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

(3.114), (3.115), (3.116) масаланинг ечимини

$$u(x, t) = X(x)Y(y)T(t) \quad (3.117)$$

қўринишда излаймиз, бу ерда $X(x)$, $Y(y)$, $T(t)$ функциялар мос равишда куйидаги

$$X''(x) + \lambda^2 X(x) = 0, \quad Y''(y) + \mu^2 Y(y) = 0,$$

$$T'(t) + a^2(\lambda^2 + \mu^2)T(t) = 0$$

тенгламаларнинг умумий ечимлари бўлиб, мос равишда

$$X(x) = c_1 \cos \lambda x + c_2 \sin \lambda x, \quad Y(y) = c_3 \cos \mu y + c_4 \sin \mu y,$$

$$T(t) = A e^{-(\lambda^2 + \mu^2)a^2 t}$$

функциялардан иборатдир. Бундан (3.115) шартларга асосан куйидагига

$$c_1 = c_3 = 0, \quad \lambda = \frac{\pi k}{p}, \quad \mu = \frac{\pi n}{s}, \quad (n, k = 1, 2, 3, \dots)$$

эга бўламиз.

Шундай қилиб, (3.117) га кўра (3.114) тенгламининг (3.115) шартларни қаноатлантирувчи ечими куйидагича

$$u(x, y, t) = \sum_{k, n=1}^{\infty} A_{kn} \exp\left[-a^2 \left(\frac{k^2 \pi^2}{p^2} + \frac{n^2 \pi^2}{s^2}\right) t\right] \sin \frac{\pi k}{p} x \cdot \sin \frac{\pi n}{s} y, \quad (3.118)$$

бўлади.

(3.118)ни (3.116)га қаноатлантириб, икки қаррали Фурье қаторининг хоссаларига кўра номаълум A_{kn} коэффициентини куйидагича

$$A_{kn} = \frac{4}{ps} \int_0^p \int_0^s \varphi(x, y) \sin \frac{\pi k}{p} x \cdot \sin \frac{\pi n}{s} y \, dx \, dy$$

аниқланади.

Буни (3.118)га қўйиб, (3.114), (3.115), (3.116) масаланинг шимини оламиз.

Мустақил ечиш учун масалалар

I. $u_t = a^2 u_{xx}$ тенглама учун $0 < x < l$, $t > 0$ ярим поласада қўйилган куйидаги аралаш масалаларнинг ечими топилсин.

3.13. $u(0,t) = u(l,t) = 0$, $u(x,0) = Ax$

3.14. $u(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u(x,0) = \varphi(x)$

3.15. $u_x(0,t) = u(l,t) = 0$, $u(x,0) = A(l-x)$

3.16. $u_x(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u(x,0) = U$

3.17. $u_x(0,t) = u_x(l,t) + hu(l,t) = 0$, $u(x,0) = \varphi(x)$, $h > 0$

3.18. $u_x(0,t) - hu(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u(x,0) = U$, $h > 0$

3.19. $u_l(0,t) - hu(0,t) = u_x(l,t) + hu(l,t) = 0$, $u(x,0) = U$, $h > 0$

II. Иссиклик ўтказувчанлик тенгламаси учун $0 < x < l$, $t > 0$ ярим поласада қўйилган куйидаги аралаш масалаларнинг ечими топилсин.

3.20. $u_t = a^2 u_{xx} - \beta u$, $u(0,t) = u(l,t) = 0$, $u(x,0) = \varphi(x)$

3.21. $u_t = a^2 u_{xx} - \beta u$, $u(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u(x,0) = \sin \frac{\pi x}{2l}$

3.22. $u_t = a^2 u_{xx} - \beta u$, $u_x(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u(x,0) = \varphi(x)$

3.23. $u_t = a^2 u_{xx} - \beta u$, $u_x(0,t) - hu(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u(x,0) = U$, $h > 0$

3.24. $u_t = a^2 u_{xx}$, $u(0,t) = T$, $u(l,t) = U$, $u(x,0) = 0$

3.25. $u_t = a^2 u_{xx} + f(x)$, $u(0,t) = 0$, $u_x(l,t) = q$, $u(x,0) = \varphi(x)$

3.26. $u_t = a^2 u_{xx}$, $u_x(0,t) = u_x(l,t) = q$, $u(x,0) = Ax$

3.27. $u_t = a^2 u_{xx}$, $u(0,t) = T$, $u_x(l,t) + hu(l,t) = U$, $u(x,0) = 0$, $h > 0$

3.28. $u_t = a^2 u_{xx} - \beta u + \sin \frac{\pi x}{l}$, $u(0,t) = u(l,t) = 0$, $u(x,0) = 0$

3.29. $u_t = a^2 u_{xx}$, $u(0,t) = 0$, $u_x(l,t) = Ae^{-t}$, $u(x,0) = T$

3.30. $u_t = a^2 u_{xx}$, $u(0,t) = At$, $u_x(l,t) = T$, $u(x,0) = 0$

III. Исиклик ўтказувчанлик тенгламаси учун қўйилган қуйидаги аралаш масалаларнинг ечими топилсин.

$$531. u_t = u_{xx}, \quad 0 < x < 1, \quad u_x|_{x=0} = u|_{x=1} = 0, \quad u|_{t=0} = x^2 - 1.$$

$$532. u_{xx} = u_t + u, \quad 0 < x < l, \quad u|_{x=0} = u|_{x=l} = 0, \quad u|_{t=0} = 1.$$

$$533. u_t = u_{xx} - 4u, \quad 0 < x < \pi, \quad u|_{x=0} = u|_{x=\pi} = 0, \quad u|_{t=0} = x^2 - \pi x.$$

$$534. u_t = u_{xx}, \quad 0 < x < l, \quad u_x|_{x=0} = 1, \quad u|_{x=l} = 0, \quad u|_{t=0} = 0.$$

$$535. u_t = u_{xx} + u + 2 \sin 2x \sin x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad u|_{x=0} = u|_{x=\frac{\pi}{2}} = u|_{t=0} = 0.$$

$$536. u_t = u_{xx} - 2u_x + x + 2t, \quad 0 < x < 1, \quad u|_{x=0} = u|_{x=1} = t, \quad u|_{t=0} = e^x \sin \pi x.$$

$$537. u_t = u_{xx} + u - x + 2 \sin 2x \cos x, \quad 0 < x < 0,5\pi, \quad u_x|_{x=0} = 0,$$

$$u_x|_{x=\frac{\pi}{2}} = 1, \quad u|_{t=0} = x.$$

$$538. u_t = u_{xx} + 4u + x^2 - 2t - 4x^2t + 2 \cos^2 x, \quad 0 < x < \pi, \quad u_x|_{x=0} = 0,$$

$$u_x|_{x=\pi} = 2\pi t, \quad u|_{t=0} = 0.$$

$$539. u_t - u_{xx} + 2u_x - u = e^x \sin x - t, \quad 0 < x < \pi, \quad u_x|_{x=0} = 1 + t,$$

$$u_x|_{x=\pi} = 1 + t, \quad u|_{t=0} = 1 + e^x \sin 2x.$$

$$540. u_t - u_{xx} - u = x t (2 - t) + 2 \cos t, \quad 0 < x < \pi, \quad u_x|_{x=0} = t^2,$$

$$u_x|_{x=\pi} = t^2, \quad u|_{t=0} = \cos 2x.$$

$$541. u_t - u_{xx} - 9u = 4 \sin^2 t \cos 3x - 9x^2 - 2, \quad 0 < x < \pi, \quad u_x|_{x=0} = 0,$$

$$u_x|_{x=\pi} = 2\pi, \quad u|_{t=0} = x^2 + 2.$$

$$542. u_t = u_{xx} + 6u + 2t(1 - 3t) - 6x + 2 \cos x \cos 2x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2},$$

$$u_x|_{x=0} = 1, \quad u_x|_{x=0,5\pi} = t^2 + 0,5\pi, \quad u|_{t=0} = x.$$

$$543. u_t = u_{xx} + 6u + x^2(1 - 6t) - 2(t + 3x) + \sin 2x, \quad 0 < x < \pi,$$

$$u_x|_{x=0} = 1, \quad u_x|_{x=\pi} = 2\pi t + 1, \quad u|_{t=0} = x.$$

$$544. u_t = u_{xx} + 4u_x + x - 4t + 1 + e^{-2x} \cos^2 \pi x, \quad 0 < x < 1, \quad u|_{x=0} = t,$$

$$u|_{x=1} = 2t, \quad u|_{t=0} = 0.$$

IV. $\Gamma = \{(x, y, t): 0 < x < p, 0 < y < s, t > 0\}$ соҳада қуйидаги
 шартли масалаларнинг ечими топилсин.

$$\text{1.15 } u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}), \quad u(0, y, t) = u(p, y, t) = 0, \quad 0 < y < s, \quad t > 0,$$

$$u(x, 0, t) = u(x, s, t) = 0, \quad 0 < x < p, \quad t > 0,$$

$$u(x, y, 0) = xy, \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s.$$

$$\text{1.16 } u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}), \quad u_x(0, y, t) = u(p, y, t) = 0, \quad 0 < y < s, \quad t > 0,$$

$$u(x, 0, t) = u(x, s, t) = 0, \quad 0 < x < p, \quad t > 0,$$

$$u(x, y, 0) = f(x, y), \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s.$$

$$\text{1.17 } u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}),$$

$$u(0, y, t) = 0, \quad u_x(p, y, t) + hu(p, y, t) = 0, \quad 0 < y < s, \quad t > 0,$$

$$u_y(x, 0, t) = u(x, s, t) = 0, \quad 0 < x < p, \quad t > 0,$$

$$u(x, y, 0) = f(x, y), \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s.$$

$$\text{1.18 } u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}) + f(x, y, t),$$

$$u(0, y, t) = u_x(p, y, t) = 0, \quad 0 < y < s, \quad t > 0,$$

$$u(x, 0, t) = u(x, s, t) = 0, \quad 0 < x < p, \quad t > 0, \quad u(x, y, 0) = 0, \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s.$$

$$\text{1.19 } u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}) + A \sin \frac{3\pi x}{2p} \cos \frac{\pi y}{2s},$$

$$u(0, y, t) = u_x(p, y, t) = 0, \quad 0 < y < s, \quad t > 0,$$

$$u_y(x, 0, t) = u(x, s, t) = 0, \quad 0 < x < p, \quad t > 0,$$

$$u(x, y, 0) = B \sin \frac{\pi x}{2p} \cos \frac{3\pi y}{2s}, \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s.$$

$$\text{1.20 } u_t = a^2 (u_{xx} + u_{yy}) + A \sin \frac{\pi x}{p} \cos \frac{\pi y}{2s},$$

$$u(0, y, t) = u(p, y, t) = 0, \quad 0 < y < s, \quad t > 0,$$

$$u_y(x, 0, t) = u_y(x, s, t) = 0, \quad 0 < x < p, \quad t > 0,$$

$$u(x, y, 0) = 0, \quad 0 < x < p, \quad 0 < y < s.$$

IV БОБ

ЭЛЛИПТИК ТИПДАГИ ТЕНГЛАМАЛАР

1- §. Гармоник функциянинг асосий хоссалари

1.1-Таъриф. Агар $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ функция z_0 нуктада ва унинг бирор атрофидаги барча нукталарида дифференциалланувчи бўлса, бу функция шу нуктада **аналитик** дейилади [9], [14].

1.2-Таъриф. Бирор D соҳанинг барча нукталарида аналитик бўлган $f(z)$ функция, D соҳада **аналитик** дейилади.

1-Мисол. Қуйидаги e^z , $\cos z$, $\sin z$, z^n , chz , shz функциялар барча z ларда дифференциалланувчи бўлгани учун бугун текисликда аналитик функциялар бўлади.

Агар $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ функция D соҳада аналитик бўлса, у холда бу функция учун қуйидаги

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x} \quad (4.1)$$

Коши-Риман шарти бажарилади.

(4.1) шартнинг биринчисини x бўйича, иккинчисини y бўйича дифференциаллаб, $\frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 v}{\partial y \partial x}$ тенгликни эътиборга олсак, $u(x, y)$ функция учун

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (4.2_1)$$

тенгликни оламиз. Худди шу усул билан $v(x, y)$ функция учун ҳам (4.2₁) тенгликни ўринли бўлишини кўрсатиш мумкин. (4.2₁) кўринишдаги тенгламага **Лаплас тенгламаси** дейилади, ва бу тенглама эллиптик типдаги энг содда ва муҳим тенгламалардан бири ҳисобланади.

Энди ушбу Лаплас тенгламасини

$$\Delta u = 0, \quad \Delta \equiv \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2} + \dots \quad (4.2)$$

карайлик.

1.3-Таъриф. Агар $u(x) = u(x_1, x_2, \dots, x_n)$ функция чекли D соҳада икки марта узлуксиз дифференциалланувчи бўлиб, (4.2) Лаплас тенгламасини қаноатлантирса, $u(x) = u(x_1, x_2, \dots, x_n)$ функция чекли D соҳада **гармоник функция** дейилади [11], [15].

1.4-Таъриф. Агар $u(x) = u(x_1, x_2, \dots, x_n)$ функция чексиз D соҳада икки марта узлуксиз дифференциалланувчи бўлиб, (4.2) Лаплас тенгламасини қаноатлантирса ва етарли катта $|x|$ лар учун

$$|u(x)| \leq \frac{c}{|x|^{n-2}}, \quad |x| = \sqrt{x_1^2 + \dots + x_n^2}, \quad c = \text{const}$$

тенгсизлик бажарилса, $u(x)$ функция чексиз D соҳада **гармоник функция** дейилади.

Мисолан. 1) $u(x) \equiv 1$ функция $n = 2$ бўлганда, чексиз D соҳада гармоник функция бўлади. Агар $n > 2$ бўлса, у ҳолда чексиз D соҳада гармоник функция бўла олмайди. Лекин бу функция n да чекли D соҳада гармоник функция бўлади.

2) $u(x, y) = x^2 + y^2 + 5$ функция ҳеч бир соҳада гармоник функция эмас, чунки бу функция Лаплас тенгламасини қаноатлантирмайди:

$$\Delta u(x, y) = \Delta(x^2 + y^2 + 5) = 4 \neq 0.$$

2-Мисол. Агар $u = u(x, y)$ – гармоник функция бўлса, у ҳолда $u = u(ax + b, cy + d)$ функция ҳам гармоник бўладими? Бу ерда a, b, c, d – ўзгармас сонлар.

Ҳал. Таърифларга кўра $u = u(x, y)$ – гармоник бўлгани учун, бу функция икки марта узлуксиз дифференциалланувчи бўлиб, қуйидаги

$$\Delta u(x, y) = \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial y^2} = 0$$

Лаплас тенгламасини қаноатлантиради.

Бундан $u = u(ax + b, cy + d)$ функциянинг ҳам 2-тартибгача ҳусусий ҳосилалари узлуксиздир. Энди бу функцияни Лаплас тенгламасини қаноатлантиришини кўрсатамиз.

Куйидаги тенглик ўринли:

$$\begin{aligned}\Delta u &= \Delta u(ax+b, cy+d) = \\ &= \frac{\partial^2 u(ax+b, cy+d)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(ax+b, cy+d)}{\partial y^2} = \\ &= a^2 \frac{\partial^2 u(ax+b, cy+d)}{\partial (ax+b)^2} + c^2 \frac{\partial^2 u(ax+b, cy+d)}{\partial (cy+d)^2}.\end{aligned}$$

Бу ердан кўринадики, агар $a=c$ бўлса, $u=u(ax+b, cy+d)$ функция гармоник бўлади, $a \neq c$ да эса, гармоник эмас.

Шундай қилиб, юқоридаги таърифларга асосан аналитик функциянинг **мавҳум** ва **ҳақиқий** қисмлари гармоник функциянинг синфига тегишли булади.

3-Мисол. $u_x(x, y) = xy + x^2 - y^2$ бўлса, $u(x, y)$ гармоник функцияни топинг.

Ечиш. $u(x, y)$ гармоник функция Лаплас тенгламасини қаноатлантиради, демак берилган ифодадан ва

$$u_{xx}(x, y) = y + 2x, \quad u(x, y) = \frac{x^2}{2}y + \frac{x^3}{3} - xy^2 + \varphi(y),$$

$u_{yy}(x, y) = -2x + \varphi''(y)$ ларни эътиборга олиб, куйидагиси

$$u_{xx} + u_{yy} = y + \varphi''(y) = 0 \quad \text{эга бўламиз.}$$

Бундан $\varphi(y) = -\frac{1}{6}y^3 + c_1y + c_0$; ни топамиз, яъни юқоридагиларни қўра $u(x, y)$ гармоник функция

$$u(x, y) = \frac{x^3}{3} - \frac{y^3}{6} + \frac{x^2y}{2} - xy^2 + c_1y + c_0$$

кўринишга эга бўлади.

4-Мисол. $u_z = e^x(x \cos y - y \sin y) + 2z$; бўлса, $u(x, y, z)$ гармоник функцияни топинг.

Ечиш. $u(x, y, z)$ гармоник функция $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0$ уч ўлчовли

Лаплас тенгламасини қаноатлантиради. Демак берилган

$$u_z = e^x(x \cos y - y \sin y) + 2z \quad \text{ифодадан}$$

$$u = e^x(x \cos y - y \sin y)z + z^2 + f(x, y) \quad (4.3)$$

ни оламиз, бу ерда $f(x, y)$ ихтиёрий икки марта узлуксиз дифференциалланувчи функция.

(4.3) функциядан куйидаги ҳосилаларни

$$u_{zz} = 2, \quad u_{xx} = \left[e^x(x+2)\cos y - e^x y \sin y \right] z + f_{xx},$$

$$u_{yy} = \left[-e^x(x+2)\cos y + e^x y \sin y \right] z + f_{yy}$$

тошимиз. Буларни уч ўлчовли Лаплас тенгламасига қўйиб $u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} = 2 + f_{xx} + f_{yy} = 0$ ни ҳосил қиламиз. Бундан $f_{xx} + f_{yy} = -2$ тенглама ечимини $f(x, y) = g(x, y) + \varphi(x)$ кўринишда излаймиз, бу ерда $g(x, y)$ — ихтиёрий гармоник функция. $f(x, y) = g(x, y) + \varphi(x)$ ни оқирги тенгламага қўйиб $\varphi(x) = -x^2 + cx + c_1$ га эга бўламиз. Шундай қилиб, $u(x, y, z)$ гармоник функция

$$u = e^x(x\cos y - y \sin y)z + z^2 - x^2 + g(x, y)$$

кўринишга эга бўлади.

1.5-Таъриф. Коши–Риман шарти орқали боғланган иккита $u(x, y)$ ва $v(x, y)$ гармоник функциялар қўшма гармоник функциялар дейилади.

1.6-Таъриф. Агар $u(x, y)$ ва $v(x, y)$ функциялар бирор D соҳада қўшма гармоник бўлса, у ҳолда $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ функция D соҳада аналитик бўлади.

5-Мисол[3]. $u(x, y) = chx \cdot \sin y$ функцияга қўшма гармоник бўлган $v(x, y)$ функцияни Коши–Риман системасидан фойдаланиб топинг.

Ҳал. Коши–Риман системасидан фойдаланиб $u(x, y) = shx \cdot \cos y$ функциядан $u_x(x, y) = \cos y \cdot chx = v_y(x, y)$ ни оламиз. Бундан эса

$$v(x, y) = \sin y \cdot chx + \varphi(x) \quad (4.4)$$

ни оламиз.

(4.4)ни x бўйинча дифференциаллаб, берилган функция ва (4.1) формулани эътиборга олиб, куйидагига

$$v_x(x, y) = \sin y \cdot shx + \varphi'(x) = -u_y(x, y) = shx \cdot \sin y$$

га эга бўламиз. Бундан $\varphi'(x) = 0 \Rightarrow \varphi(x) = const.$

Шундай қилиб, $v(x, y)$ функция $v(x, y) = \sin y \cdot chx + c$ кўринишга эга бўлади.

6-Мисол. $u_x(x, y) = xy$ бўлса, $v(x, y)$ қўшма гармоник функцияни топинг.

Ечиш. (4.1) Коши-Риман системаси кўра $u_x(x, y) = xy = v_y(x, y)$ тенг. Бундан $v(x, y) = \frac{xy^2}{2} + \varphi(x)$ га эга бўламиз. Изланаётган $v(x, y)$ гармоник функция бўлгани учун Лаплас тенгламасини қаноатлантиради, яъни $v_{yy}(x, y) = x$, $v_{xx}(x, y) = \varphi''(x)$ ларни эътиборга олиб, куйидагини $v_{yy}(x, y) + v_{xx}(x, y) = \varphi''(x) + x = 0 \Rightarrow \varphi''(x) = -x$ оламиз. Бундан $\varphi(x) = -x^3/6 + c_1x + c_2$ ни топамиз.

Шундай қилиб, $v(x, y)$ қўшма гармоник функция

$$v(x, y) = \frac{xy^2}{2} - \frac{x^3}{6} + c_1x + c_2$$

кўринишда бўлади.

Бир боғламли D соҳада $u(x, y)$ ва $v(x, y)$ гармоник функциялар $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ аналитик функциянинг ҳақиқий ва маъхум қисмлари бўлиб, улар ўзаро (4.1) Коши-Риман шартини орқали боғланган бўлсин. Шунинг учун $dv = v_x dx + v_y dy = -u_y dx + u_x dy$ ифода $v(x, y)$ қўшма гармоник функциянинг тўла дифференциалини ифодалайди. Бу ифоданинг эгри чизикли интегрални куйидаги

$$\int_{(x_0, y_0)}^{(x, y)} dv = \int_{(x_0, y_0)}^{(x, y)} -u_y dx + u_x dy \quad (4.5)$$

кўринишда топилади, бу ерда (x_0, y_0) ва (x, y) нукталар D соҳанинг ихтиёрий нукталари бўлиб, бу нукталарда u, u_x ва u_y функциялар узлуксиздир. Агар интеграллаш йўли D соҳада ётган бирор $(x_0, y_0), (x, y_0)$ ва $(x, y_0), (x, y)$ нукталарни туташтирувчи тўғри чизикли кесмадан (ёки (x_0, y_0) ва (x, y) нукталарини туташтирувчи чекли сондаги поғонали синик чизиклардан) иборат бўлса, у ҳолда (4.5) тенгликдан $v(x, y)$ функцияни куйидаги

$$v(x, y) = \int_{y_0}^y \frac{\partial u(x, y)}{\partial x} dy - \int_{x_0}^x \frac{\partial u(x, y_0)}{\partial y} dx + c \quad (4.6)$$

«Үринишда топамиз.

Худди шу усул билан $u(x, y)$ функцияни $v(x, y)$ функция орқали куйидагича

$$u(x, y) = \int_{x_0}^x \frac{\partial v(x, y)}{\partial y} dx - \int_{y_0}^y \frac{\partial v(x_0, y)}{\partial x} dy + c \quad (4.7)$$

ифодалаймиз.

7-Мисол. Агар $f(z)$ аналитик функциянинг $u(x, y) = \operatorname{Re} f(z) = \sin x \cdot \operatorname{ch} y$ хақикий қисми берилган бўлса, y ҳолда бир боғламли D соҳада эгри чизикли интеграллаш ёрдамида $f(z)$ аналитик функцияни топинг.

Чизи. Маълумки, $f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ бўлиб, $u(x, y)$ ва $v(x, y)$ функциялар

$$\begin{cases} u_x - v_y = 0 \\ u_y + v_x = 0 \end{cases}$$

Косинус – Риман системасини каноатлантиради. Демак, (4.5) формулага кўра куйидагига эга бўламиз:

$$\begin{aligned} v(x, y) &= - \int_{x_0}^x \frac{\partial u(x, y_0)}{\partial y} dx + \int_{y_0}^y \frac{\partial u(x, y)}{\partial x} dy + c = - \int_{x_0}^x \sin x \cdot \operatorname{sh} y_0 dx + \\ &+ \int_{y_0}^y \cos x \cdot \operatorname{ch} y dy = \cos x \operatorname{sh} y_0 - \cos x_0 \operatorname{sh} y_0 + \cos x \operatorname{sh} y - \cos x \operatorname{sh} y_0 + c = \\ &= -\cos x_0 \operatorname{sh} y_0 + \cos x \operatorname{sh} y + c. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, $f(z)$ аналитик функция куйидаги

$$f(z) = \sin x \operatorname{ch} y + i(\cos x \operatorname{sh} y - \cos x_0 \operatorname{sh} y_0 + c)$$

«Үринишда тузилади.

8-Мисол. $v(x, y) = \frac{e^{2x} - 1}{e^x} \sin y$ функция ва $f(0) = 2$ шарт орқали

$f(z) = u(x, y) + iv(x, y)$ аналитик функцияни топинг.

Ечиш. $v(x, y)$ функция гармоник функция эканлигини текшириши максидида $\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} = 2shx \sin y$ ва $\frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = -2shx \sin y$ ҳосилаларни тонамиз ва барча (x, y) лар учун Лаплас тенгламаси қаноатлантирилишига ишонч ҳосил қиламиз, яъни $\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} = 0$ тенглик бажарилади. Демак $v(x, y)$ функция гармоник функциядир. Бундан ва (4.7) формуладан ҳамда $x_0 = 0$, $y_0 = 0$ нуктани танлаб, куйидагига

$$u(x, y) = 2 \int_0^x sh x \cos y dx - 2 \int_0^y ch 0 \cdot \sin y dy = 2ch x \cos y - 2 + c$$

эга бўламиз.

Шундай қилиб, $f(z)$ аналитик функция куйидаги

$$f(z) = 2chx \cdot \cos y + 2i \cdot shx \cdot \sin y - 2 + c.$$

кўринишда тузилади. Бундан $f(0) = 2$ шартга асосан $c = 2$ тенгликни келиб чиқади. Демак, изланаётган $f(z)$ функция

$$f(z) = 2(chx \cdot \cos y + i \cdot shx \cdot \sin y)$$

кўринишда бўлади.

Экстремум принципи. D соҳада гармоник бўлган ўзгармасликнинг фарқи $u(x)$ функция ўзининг экстремум қийматига соҳанинг ҳеч бир ички нуктасида эришмайди.

Мустақил ечиш учун масалалар

551. $u_{xx} + u_{yy} = 0$ бўлганда, куйидаги функциялар k нинг қандайдиги қийматида гармоник бўлади?

- a) $kx^2 + 3kxy - 2x$; b) $2x^3 + 3kxy^2 - 1$;
c) $e^{2x} shky$; d) $e^{kx} ch 3y$; e) $\cos 2x shky$.

552. $u = u(x, y)$ — гармоник функция бўлсин. куйидаги функцияларнинг гармоник ёки гармоник эмаслигини аниқланг:

a) $u(x+h_1, y+h_2)$, h_1, h_2 — ўзгармас сонлар;

b) $u(\lambda x, \lambda y)$, λ — скаляр ўзгармас; c) $\frac{\partial u}{\partial x} \frac{\partial u}{\partial y}$;

d) $y \frac{\partial u}{\partial x} - x \frac{\partial u}{\partial y}$; e) $x \frac{\partial u}{\partial x} + y \frac{\partial u}{\partial y}$; f) $\frac{\partial u}{\partial x} \sqrt{\left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right)^2}$;

$$g) x \frac{\partial u}{\partial x} - y \frac{\partial u}{\partial y}; \quad h) \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 - \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2; \quad i) \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2.$$

151) Агар $u(x_1, x_2, x_3)$ ва $v(x_1, x_2, x_3)$ функциялар гармоник функциялар бўлса, қуйидаги функциялар гармоник функция бўладими?

a) $u(x_1, x_2, x_3) \pm v(x_1, x_2, x_3)$;

b) $u(x+h)$, $h = (h_1, h_2, h_3)$ - ўзгармас вектор;

c) $u_{x_1} u_{x_2}$; d) $u_{x_1} u_{x_2} + v_{x_2} v_{x_3}$; e) $x_1 u_{x_1} + x_2 u_{x_2} + x_3 u_{x_3}$.

154) Агар $f(z)$ аналитик функциянинг $u(x, y) = \operatorname{Re} f(z)$ хақиқий ёки $v(x, y) = \operatorname{Im} f(z)$ маъхум қисми берилган бўлса, у ҳолда бир томонли D соҳада эгри чизикли интеграллаш ёрдамида $f(z)$ аналитик функцияни топинг. Бу ерда

a) $u(x, y) = x + \frac{x}{x^2 + y^2}$; b) $u(x, y) = x^3 - 3xy^2$;

c) $u(x, y) = e^x \sin y$; d) $u(x, y) = e^x (x \cos y - y \sin y)$, $f(0) = 0$;

e) $u(x, y) = \frac{x}{x^2 + y^2}$, $f(1) = 1 + i$; f) $v(x, y) = x^3 y - x y^3$;

g) $v(x, y) = \operatorname{ch} x \cdot \sin y$; h) $v(x, y) = -\operatorname{sh} x \cdot \cos y$, $f(0) = 3$;

i) $v(x, y) = x^2 - y^2$, $f(2) = i + 2$; j) $v(x, y) = 5 \operatorname{ch} x \cdot \sin y$, $f(0) = 1$.

155) Коши-Риман системасидан фойдаланиб, $u(x, y)$ га қўшма гармоник бўлган $v(x, y)$ функцияни топинг, агар

a) $u(x, y) = xy^3 - yx^3$; b) $u(x, y) = \operatorname{sh} x \cos y$;

c) $u(x, y) = \operatorname{ch} x \sin y$; d) $u(x, y) = e^y \sin x$;

156) $u(x, y)$ ва $u(x, y, z)$ гармоник функцияларни топинг, агар

a) $u_x(x, y) = 3yx^2 - y^3$; b) $u_y(x, y) = x^2 - y^2 + x + y$;

c) $u_v(x, y) = e^x \cos y$; d) $u_y(x, y, z) = e^x \cos z - 2y$;

e) $u_z(x, y) = xy^2 - xz^2 + 6xz + x$.

2- §. Регуляр ва фундаментал ечим

D оркали декарт ортогонал координаталари x_1, x_2, \dots, x_n $n \geq 2$

ўқиниш нукталарнинг n - ўлчовли E^n Евклид фазосидаги соҳани, D нинг очик боғланган (бўш бўлмаган) тўпламини белгилаймиз.

D соҳада аниқланган ушбу

$$F(x, \dots, D^\alpha u, \dots) = 0 \quad (4.8)$$

кўринишдаги m – тартибли хусусий ҳосилалари дифференциал тенгламани қарайлик, бу ерда

$$D^\alpha u = D_1^{\alpha_1} D_2^{\alpha_2} \dots D_n^{\alpha_n} u = \frac{\partial^{|\alpha|} u}{\partial x_1^{\alpha_1} \partial x_2^{\alpha_2} \dots \partial x_n^{\alpha_n}}, \quad D^0 u = u(x) \quad (4.9)$$

$\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n$ - n – тартибли мультииндекс бўлиб, унинг узунлиги $|\alpha| = \alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n$ га тенг.

2.1 – Таъриф. D соҳада аниқланган $u(x)$ функция (4.8) тенгламада иштирок этувчи барча ҳосилалари билан узлуксиз бўлиб, уни айниятга айлантурса, $u(x)$ ни (4.8) тенгламанинг **регуляр(классик) ечими** дейилади [15].

2.2 – Таъриф. Айрим ажралган нуқталарда ёки маҳсул кўринишдаги кўпхиллик (\ddot{y} – \ddot{y} зи билан кесишмайдиган ва четлари бўлмаган сирт) ларда регуляр ечим бўлмайдиган ечимларни (4.8)нинг **фундаментал (элементар) ечими** дейилади [4].

Масалан: E^n фазодаги икки $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$, $\xi = (\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n)$ нуқта орасидаги масофани r орқали белгилаш оламиз, яъни

$$r = |x - \xi| = \sqrt{\sum_{i=1}^n (x_i - \xi_i)^2} \quad (4.10)$$

Бевосита текшириш билан ишонч ҳосил қилиш мумкинки, ушбу

$$E(x, \xi) = \begin{cases} r^{2-n}, & n > 2, \\ \ln \frac{1}{r}, & n = 2 \end{cases} \quad (4.11)$$

функция $x \neq \xi$ $[(x_1, \dots, x_n) \neq (\xi_1, \dots, \xi_n)]$ бўлганда x бўйича ҳам, ξ бўйича ҳам (4.2) Лаплас тенгламасини қаноатлантиради.

Ҳақиқатан,

$$\frac{\partial E}{\partial x_i} = (2-n)r^{1-n} \frac{\partial r}{\partial x_i} = (2-n)r^{1-n} \frac{x_i - \xi_i}{r} = (2-n)r^{-n}(x_i - \xi_i),$$

$$\frac{\partial^2 E}{\partial x_i^2} = (2-n)r^{-n} - (2-n)n r^{-n-2} (x_i - \xi_i)^2.$$

Охирги ифодани (4.2) Лаплас тенгламасининг чап томонига кириб бориб кўямиз. У ҳолда (4.10) кўра

$$\Delta E = n(2-n)r^{-n} - n(2-n)r^{-n-2} \sum_{i=1}^n (x_i - \xi_i)^2 = 0.$$

Худди шунга ўхшаш $n=2$ ҳолни текширилиб кўрилади. $E(x, \xi)$ функция x ва ξ га нисбатан симметрик бўлгани учун бу функция $x \neq \xi$ да ξ бўйича ҳам (4.2) Лаплас тенгламасини қаноатлантиради. Шундай қилиб, 2.2 – таърифга кўра (4.11) формула билан аниқланган $E(x, \xi)$ функцияни (4.2) Лаплас тенгламасининг элементар ёки фундаментал ечими дейилади. $E(x, \xi)$ функция учун чексизликда ($|x| \rightarrow \infty$)

$$E(x, \xi) = O\left(\frac{1}{|x|^{n-2}}\right) \quad (4.12)$$

боло ўринлидир. Агар $n=2$ бўлса, у ҳолда $E(x, \xi)$ функция чексизликда чегараланган бўлади.

1-Мисол. $E(x, \xi) = \frac{1}{r}$ функцияни $u_{x_1 x_1} + u_{x_2 x_2} + u_{x_3 x_3} = 0$ тенглама учун фундаментал ечим бўлишлигини исботланг.

Исбот. Берилган $E(x, \xi) = \frac{1}{r}$ функция $x \neq \xi$ бўлганда x бўйича ҳам, ξ бўйича ҳам берилган тенгламани қаноатлантиради.

Ҳақиқатан ҳам,

$$\begin{aligned} \frac{\partial E}{\partial x_1} &= -\frac{1}{r^3}(x_1 - \xi_1), & \frac{\partial^2 E}{\partial x_1^2} &= \frac{3}{r^5}(x_1 - \xi_1)^2 - \frac{1}{r^3}, \\ \frac{\partial E}{\partial x_2} &= -\frac{1}{r^3}(x_2 - \xi_2), & \frac{\partial^2 E}{\partial x_2^2} &= \frac{3}{r^5}(x_2 - \xi_2)^2 - \frac{1}{r^3}, \\ \frac{\partial E}{\partial x_3} &= -\frac{1}{r^3}(x_3 - \xi_3), & \frac{\partial^2 E}{\partial x_3^2} &= \frac{3}{r^5}(x_3 - \xi_3)^2 - \frac{1}{r^3}. \end{aligned}$$

Бу ифодаларни берилган тенгламанинг чап томонига қуйиб, (4.10) га кўра қуйидагига

$$\frac{\partial^2 E}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 E}{\partial x_3^2} = \frac{3}{r^5} \left[(x_1 - \xi_1)^2 + (x_2 - \xi_2)^2 + (x_3 - \xi_3)^2 \right] - \frac{3}{r^3} =$$

$$= \frac{3}{r^5} r^2 - \frac{3}{r^3} = 3 \left(\frac{1}{r^3} - \frac{1}{r^3} \right) = 0$$

эга бўламиз. Шундай қилиб, $E(x, \xi)$ функция $x \neq \xi$ бўлганда берилган Лаплас тенгламасини қаноатлантиради.

Демак, 2.2 – таърифга кўра $E(x, \xi) = 1/r$ функция фундаментал ечимдир.

2-Мисол. $E(x, \xi) = \frac{1}{\pi z} = \frac{1}{\pi(x+iy)}$ функция $\frac{\partial}{\partial \bar{z}} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial x} + i \frac{\partial}{\partial y} \right)$ Коши

Риман операторининг фундаментал ечими эканлигини исботланг.

Исбот. $E(x, \xi) = \frac{1}{\pi(x+iy)}$ функция $z = x+iy \neq 0$ да $\frac{\partial}{\partial \bar{z}} = 0$ Коши

Риман тенгламасини қаноатлантиради.

Ҳақиқатан,

$$\frac{\partial E}{\partial x} = -\frac{1}{\pi(x+iy)^2}, \quad \frac{\partial E}{\partial y} = -\frac{i}{\pi(x+iy)^2}$$

ифодаларга кўра

$$\frac{\partial E}{\partial \bar{z}} = \frac{1}{2\pi} \left[\frac{1}{(x+iy)^2} + i \frac{i}{(x+iy)^2} \right] = \frac{1}{2\pi} \left[\frac{1}{(x+iy)^2} - \frac{1}{(x+iy)^2} \right] = 0$$

эга бўламиз. Шундай қилиб, $E(x, \xi) = \frac{1}{\pi(x+iy)}$ функция

Коши – Риман тенгламасини қаноатлантиради. Демак, бу функция фундаментал ечимдир.

Мустақил ечиш учун масалалар

557. $E(x, y) = \frac{1}{2\pi} \ln \frac{1}{r}$, $r = \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2}$, $u_{xx} + u_{yy} = 0$ тенгламанинг фундаментал ечими бўлишлигини исботланг.

558. $E(x, \zeta) = \frac{\Gamma(n/2)}{(n-2) \cdot 2\pi^{n/2} r^{n-2}}$, $n=3, 4, \dots$ функция $\Delta u \equiv \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} = 0$

тенгламанинг фундаментал ечими эканлигини исботланг.

559. $E(x, y, z) = -\frac{e^{ikr}}{4\pi r}$, $r = \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + (z-z_0)^2}$ функция

$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + k^2 u = 0$ Гельмгольц тенгламасининг фундаментал ечими эканлигини исботланг.

$$760. E(x, y, z) = -\frac{e^{-ikr}}{4\pi r}, \quad r = \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + (z-z_0)^2} \text{ функция}$$

$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} - k^2 u = 0$ Гельмгольц тенгламасининг фундаментал ечими эканлигини исботланг.

$$761. E(x, y, z) = \frac{1}{2\pi i} \frac{\text{sign Im } \lambda}{y - \lambda x} \cdot e^{-\mu \alpha}, \quad \text{Im } \lambda \neq 0 \quad \text{функция}$$

$\frac{\partial u}{\partial x} + \lambda \frac{\partial u}{\partial y} + \mu u = 0$ умулашган Коши-Риман тенгламасининг фундаментал ечими эканлигини исботланг.

762. $E(x)$ - функция берилган тенгламанинг фундаментал ечими билишлигини исботланг.

$$1) E(x) = \theta(x) \cdot e^{\pm ax}; \quad \frac{du}{dx} \mp au = 0, \quad \theta(x) = \begin{cases} 1, & x \geq 0, \\ 0, & x < 0; \end{cases}$$

$$2) E(x) = \theta(x) \cdot \frac{\sin ax}{a}; \quad \frac{d^2 u}{dx^2} + a^2 u = 0;$$

$$3) E(x) = \theta(x) \cdot \frac{\text{sh } ax}{a}; \quad \frac{d^2 u}{dx^2} - a^2 u = 0;$$

$$4) E(x) = \theta(x) \cdot \frac{1 - e^{-4x}}{4}; \quad \frac{d^2 u}{dx^2} + 4 \frac{du}{dx} = 0;$$

$$5) E(x) = 0,5 \theta(x) \cdot (1 - e^x)^2; \quad \frac{d^3 u}{dx^3} - 3 \frac{d^2 u}{dx^2} + 2 \frac{du}{dx} = 0.$$

$$763. E(x, y) = \gamma(r_1^2)^{-\frac{1}{6}} F\left(\frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{3}; 1 - \frac{r^2}{r_1^2}\right) \text{ функция}$$

$u_{xx} + u_{yy} = 0, (y > 0)$ Трикоми тенгламасининг фундаментал ечими эканлигини исботланг, бу ерда

$$\left. \begin{matrix} r^2 \\ r_1^2 \end{matrix} \right\} = (x - x_0)^2 + \frac{4}{9} (y^{3/2} \mp y_0^{3/2})^2.$$

$$764. E(x, y) = \gamma \left(\frac{4}{m+2}\right)^{4\beta-2} (r_1^2)^{-\beta} \left(1 - \frac{r^2}{r_1^2}\right)^{1-2\beta} F\left(1-\beta, 1-\beta, 2-2\beta; 1 - \frac{r^2}{r_1^2}\right)$$

функция $y^m u_{xx} + u_{yy} = 0, (y > 0)$ Геллерстедт тенгламасининг фундаментал ечими эканлигини исботланг, бу ерда

$$\left. \begin{matrix} r^2 \\ r_1^2 \end{matrix} \right\} = (x-x_0)^2 + \frac{4}{(m+2)^2} (y^{(m+2)/2} \mp y_0^{(m+2)/2})^2, \beta = \frac{m}{2(m+2)}, m > 0.$$

565. $u(x, y) = \operatorname{Re} \int_0^z [\mu \sqrt{(z-t) \cdot \bar{z}}] f(t) dt, z = x + iy, \mu^2 = \lambda$ функция

$u_{xx} + u_{yy} + \lambda u = 0, \lambda \in \mathbb{R}$ Гельмголрц тенгламасининг регулар ечими эканлигини исботланг, бу ерда $f(z)$ - ихтиёрий аналитик функция.

566. $u(r) = \int_{-\infty}^{-1} \frac{e^{\mu r t}}{\sqrt{t^2 - 1}} dt, r^2 = (x-\xi)^2 + (y-\eta)^2, \mu^2 = -\lambda, r \neq 0$ функция

$u_{xx} + u_{yy} + \lambda u = 0, \lambda \in \mathbb{R}$ Гельмголрц тенгламасининг ечими эканлигини исботланг.

567. $u(x) = \vartheta_0(x) + |x|^2 \vartheta_1(x), \Delta \vartheta_0(x) = 0, \Delta \vartheta_1(x) = 0, |x|^2 = \sum_{i=1}^n x_i^2$ функция

$\Delta^2 u = 0$, бигармоник тенгламанинг ечими эканлигини исботланг

568. $u(r) = r^2 \ln r, |x-y| = r \neq 0$ функция $n=2$ да $\Delta^2 u = 0$ бигармоник тенгламанинг ечими эканлигини исботланг.

3- §. Лаплас ва Пуассон тенгламалари учун чегаравий масалалар

Маълумки стационар бўлмаган иссиқлик майдоннинг температураси $u, \Delta u = a^2 \Delta u$ дифференциал тенгламани қаноатлантиради. Агар жараён стационар бўлса, у ҳолда $u(x, y)$ температуранинг вақтга нисбатан ўзгармас тарқалиши кузатилади, яъни температуранинг (4.2₁) Лаплас тенгламасини қаноатлантиради. Иссиқлик манбаи маълум бўлган ҳолда эса

$$\Delta u = f, f = -\frac{F}{k} \quad (4.13)$$

тенгламани ҳосил қиламиз, бу ерда F – иссиқлик манбаи зичлиги, k – эса иссиқлик тарқалиш коэффициентини. (4.13) кўринишдаги бундай жинсли бўлмаган Лаплас тенгламасини кўп ҳолларда Пуассон тенгламаси деб ҳам уритилади.

E^n фазодаги икки $x = (x_1, \dots, x_n)$, $\xi = (\xi_1, \dots, \xi_n)$ нукта оралигидаги масофани r орқали белгилаб оламиз, яъни

$$r = |x - \xi| = \sqrt{\sum_{i=1}^n (x_i - \xi_i)^2}.$$

Кўп ҳолларда Лаплас тенгламасининг сферик ёки цилиндрик симметрияга эга бўлган, яъни фақат r ёки ρ га боғлиқ бўлган ечимини топиш масаласи катта қизиқиш уйғотади. Бунинг учун Лаплас операторининг сферик ёки цилиндрик координаталардаги ёрқиниши муҳим аҳамият касб этади[3],[5],[7].

Лаплас тенгламасининг **сферик симметрияга** эга бўлган ечимини

$$u(r) = \frac{c_1}{r} + c_2 \quad (4.14)$$

ёрқинишида бўлса, цилиндрик ёки доиравий симметрияга эга бўлган ечимини эса,

$$u(\rho) = c_1 \ln \rho + c_2 \quad (4.15)$$

ёрқинишида бўлади, бу ерда c_1, c_2 - ихтиёрий ўзгармас сонлар.

Шундай қилиб, $u_0(r) = \frac{1}{r}$ ва $u(\rho) = \ln \frac{1}{\rho}$ функцияларга Лаплас тенгламасининг мос равишда фазодаги ва текисликдаги **фундаментал** ечимлари дейилади.

1-Мисол. Лаплас операторининг кутб координаталардаги ёрқинишини аниқланг.

Ечим. $\Delta u \equiv \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial y^2}$ операторда

$$x = r \cos \varphi, \quad y = r \sin \varphi \quad (4.16)$$

кутб координаталарида алмаштиришларни бажарамиз, бу ерда $r > 0$, $0 < \varphi < 2\pi$ бўлиб, (4.16) алмаштириш тескариланувчи, яъни x ва y ўзгарувчилар x ва y орқали қуйидагича аниқланади:

$$x^2 + y^2 = r^2, \quad \varphi = \arctg(y/x) \quad (4.17)$$

$\Delta u(x, y)$ операторни r ва φ ўзгарувчилари орқали ифодалаймиз:

$$u_x = u_r r_x + u_\varphi \varphi_x, \quad u_y = u_r r_y + u_\varphi \varphi_y,$$

$$u_{xx} = u_{rr} r_x^2 + 2u_{r\varphi} r_x \varphi_x + u_{\varphi\varphi} \varphi_x^2 + u_r r_{xx} + u_\varphi \varphi_{xx} = \frac{x^2}{r^2} u_{rr} - \frac{2xy}{r^3} u_{r\varphi} +$$

$$+ \frac{y^2}{r^4} u_{\varphi\varphi} + \left(\frac{1}{r} - \frac{y^2}{r^3} \right) u_r + \frac{2xy}{r^4} u_{\varphi}$$

$$u_{yy} = \frac{y^2}{r^2} u_{rr} + \frac{2xy}{r^3} u_{r\varphi} + \frac{x^2}{r^4} u_{\varphi\varphi} + \left(\frac{1}{r} - \frac{y^2}{r^3} \right) u_r - \frac{2xy}{r^4} u_{\varphi}.$$

Демак, Лаплас операторининг кутб координаталарда кўриниши куйидагича бўлади:

$$\Delta u \equiv u_{rr} + \frac{1}{r^2} u_{\varphi\varphi} + \frac{1}{r} u_r$$

ёки

$$\Delta u \equiv \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0. \quad (4.18)$$

2-Мисол. $u(x, y) = \sum_{k=0}^{\infty} r^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi)$ функциянинг

$|z| < R$ доирада гармоник функция эканлигини кўрсатинг, бу ерда $r = |z|$, $\varphi = \arg z$, $z = x + iy$ ва a_k , b_k лар хакикий сонлар.

Ечиш. Берилган $u(x, y)$ функция гармоник функция бўлиши учун $|z| < R$ доирада r ва φ ўзгарувчилар бўйича иккинчи тартибдаги

узлуксиз ҳосиллага эга бўлиб, $\Delta u \equiv u_{rr} + \frac{1}{r^2} u_{\varphi\varphi} + \frac{1}{r} u_r = 0$ тенгламани қаноатлантириши шарт.

Демак, берилган функциядан куйидаги ҳосилаларни ҳисоблаймиз:

$$u_r(x, y) = \sum_{k=0}^{\infty} k r^{k-1} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi),$$

$$u_{rr}(x, y) = \sum_{k=0}^{\infty} k(k-1) r^{k-2} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi),$$

$$u_{\varphi\varphi}(x, y) = - \sum_{k=0}^{\infty} k^2 r^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi)$$

ва топилганларни (4.18) тенгламага қуямиз:

$$\Delta u = \sum_{k=0}^{\infty} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) (k(k-1) r^{k-2} - k^2 r^{k-2} + k r^{k-2}) =$$

$$\sum_{k=0}^{\infty} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) (k^2 r^{k-2} - k r^{k-2} - k^2 r^{k-2} + k r^{k-2}) = 0.$$

Шундай қилиб, берилган оункция (4.18) тенгламани канотлантирди, яъни бу функция гармоник функциядир.

Гармоник функциялар назариясида, мос равишда биринчи ва иккинчи чегаравий масала деб юритиладиган Дирихле ва Нейман масалалари муҳим ўрин тутди.

$D - E^n$ фазода чекли соҳа бўлиб унинг чегараси S бўлаклари ечимлик сиртдан иборат бўлсин. $\bar{D} = D \cup S$, $D_1 = E^n - \bar{D}$ деб белгилаш киритамиз.

Дирихленинг ички масаласи [15]. D соҳада гармоник \bar{D} да ункисиз ва

$$\lim_{x \rightarrow x_0} u(x) = \psi(x_0), \quad x_0 \in S, \quad x \in D \quad (4.19)$$

чегаравий шартни канотлантирувчи $u(x)$ функция топилсин, бу ерда $\psi(x) \in C(\bar{S})$ - берилган функция.

1-Масала [3] (Дирихленинг доира учун ички масаласи).

$\Delta u(x, y) = 0$ тенгламанинг $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирада $u(x, y)|_{r=R} =$

$\psi(r^2 - x - y)$, ($0 \leq r < R$) шартни канотлантирувчи ечимини топинг.

Ички Дирихле масаласи ечимини кутб координаталарида

$$u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} r^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.20)$$

кўринишда излаймиз. Демак, масала шarti ва (4.16) га асосан

$$u(R, \varphi) = R^2 (1 + \cos 2\varphi) - R \sin \varphi - \\ - R \cos \varphi = \sum_{k=0}^{\infty} R^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi)$$

бу ерда бўламиз. Бундан номуалум коэффициентларни куйидагича $a_0 = R^2$; $a_1 = -1$; $b_1 = -1$; $a_2 = 1$; $b_2 = b_3 = \dots = 0$; $a_3 = a_4 = \dots = 0$ кўрилаймиз.

Шундай қилиб, топилган коэффициентларни ўрнига куйиб, Дирихле масаласининг ечимини куйидаги кўринишда топамиз:

$$u(r, \varphi) = R^2 - r \cos \varphi - r \sin \varphi + r^2 \cos 2\varphi$$

$$u(x, y) = R^2 - x - y + x^2 - y^2.$$

Дирихленинг ташқи масаласи. D_1 соҳада гармоник шундин $u(x)$ функция топилсинки, y S да берилган узлуксиз қийматларини қабул қилиб,

$$\lim_{x \rightarrow x_0} u(x) = \psi(x_0), \quad x_0 \in S, \quad x \in D_1, \quad (4.21)$$

$|x| \rightarrow +\infty$ да $n > 2$ бўлган ҳолда $|x|^{2-n}$ дан секин бўлмай нолга интилсин, $n = 2$ да эса чекли лимитга интилсин.

2-Масала (Дирихленинг доира учун ташқи масаласи). $x^2 + y^2 = r^2 \leq R^2$ доира ташқарисида $\Delta u(x, y) = 0$, $R < r < \infty$, тенгши-нинг $u(x, y)|_{r=R} = ax + by + c$, $|u(x, y)| < \infty$ шартларини қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Ечиш. Дирихленинг ташқи масаласи ечимини кўриб координаталарида

$$u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} r^{-k} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.22)$$

кўринишда излаймиз. Демак, масала шarti ва (4.16) га асосан

$$u(R, \varphi) = aR \cos \varphi + bR \sin \varphi + c = \sum_{k=0}^{\infty} R^{-k} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi)$$

ни ҳосил қиламиз. Бундан номаълум коэффициентларини куйидагича $a_0 = c$, $a_1 = aR^2$, $a_2 = a_3 = \dots = 0$; $b_1 = bR^2$, $b_2 = b_3 = \dots = 0$ аниқлаймиз. Демак, (4.22) кўра қуйилган масалани ечимини куйидагича топамиз:

$$u(r, \varphi) = a \frac{R^2}{r} \cos \varphi + b \frac{R^2}{r} \sin \varphi + c, \quad \text{ёки} \quad u(x, y) = \frac{R^2}{x^2 + y^2} (ax + by) + c.$$

Айрим ҳолларда Дирихле масаласини ечишда таққословчи усулидан фойдаланиб бўлмайди. Бу ҳолларда **Дирихленинг доира учун ички ва ташқи масаласининг** ечимни мос равишда куйидаги кўринишда ҳам

$$u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} \left(\frac{r}{R} \right)^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.23)$$

$$u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^{-k} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.24)$$

кўриш мумкин, бу ердаги a_k ва b_k , ($k=0,1,2,\dots$) коэффициентлар

$$a_0 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \psi(\varphi) d\varphi, \quad (4.25_0)$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \psi(\varphi) \cos k\varphi d\varphi, \quad b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \psi(\varphi) \sin k\varphi d\varphi \quad (4.25_k)$$

формулалардан топилади [5].

Пуассон интегралли. (4.25_k) формуладаги Фурье коэффициентларини (4.23) ечимга кўямиз:

$$\begin{aligned} u(r, \varphi) &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\alpha) \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^k (\cos k\varphi \cos k\alpha + \sin k\varphi \sin k\alpha) \right] d\alpha = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \psi(\alpha) \left[\frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^k \cos k(\varphi - \alpha) \right] d\alpha. \end{aligned} \quad (4.26)$$

$$\cos k(\varphi - \alpha) = \frac{e^{ik(\varphi - \alpha)} - e^{-ik(\varphi - \alpha)}}{2} \quad \text{ва чексиз камаювчи геометрик}$$

прогрессиянинг йиғиндиси формуласига кўра $q = \frac{r}{R} < 1$ ни эътиборга олиб, (4.26) формуладаги квадрат кавс ичидаги ифодани қуйидаги ўрнинишда ёзиб оламиз:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^k \cos k(\varphi - \alpha) &= \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} q^k [e^{ik(\varphi - \alpha)} - e^{-ik(\varphi - \alpha)}] = \\ &= \frac{1}{2} \left[1 + \sum_{k=1}^{\infty} \left[(qe^{i(\varphi - \alpha)})^k + (qe^{-i(\varphi - \alpha)})^k \right] \right] = \frac{1}{2} \left[1 + \frac{qe^{i(\varphi - \alpha)}}{1 - qe^{i(\varphi - \alpha)}} + \frac{qe^{-i(\varphi - \alpha)}}{1 - qe^{-i(\varphi - \alpha)}} \right] \\ &= \frac{1}{2} \frac{1 - q^2}{1 - 2q \cos(\varphi - \alpha) + q^2} = \frac{1}{2} \frac{R^2 - r^2}{R^2 - 2Rr \cos(\varphi - \alpha) + r^2}. \end{aligned} \quad (4.27)$$

(4.26) ва (4.27) асосан Дирихленинг доира учун ички қисмига эришганининг ечимини қуйидаги

$$u(r, \varphi) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{R^2 - r^2}{R^2 - 2Rr \cos(\varphi - \alpha) + r^2} \psi(\alpha) d\alpha \quad (r < R) \quad (4.28)$$

ўрнинишдаги **Пуассон интегралли** орқали ёзиб оламиз.

Худди шундай, доира учун Дирихленинг ташқи масаласининг ечими куйидаги

$$u(r, \varphi) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{r^2 - R^2}{r^2 - 2rR \cos(\varphi - \alpha) + R^2} \psi(\alpha) d\alpha \quad (r > R) \quad (4.29)$$

Пуассон интегрални орқали топилади [5], [7].

Энди (4.28) Пуассон формуласини комплекс кўринишда ёзиб оламиз. Бунинг учун куйидаги тенгликдан фойдаланамиз [5], [9]:

$$\frac{R^2 - r^2}{R^2 - 2rR \cos(\varphi - \alpha) + r^2} = \frac{R^2 - |z|^2}{|R \cdot e^{i\alpha} - z|^2} = \operatorname{Re} \frac{R \cdot e^{i\alpha} + z}{R \cdot e^{i\alpha} - z} \quad (4.30)$$

Ҳақиқатан,

$$\begin{aligned} \operatorname{Re} \frac{R \cdot e^{i\alpha} + z}{R \cdot e^{i\alpha} - z} &= \operatorname{Re} \frac{(R \cdot e^{i\alpha} + z)(\overline{R \cdot e^{i\alpha} - z})}{(R \cdot e^{i\alpha} - z)(\overline{R \cdot e^{i\alpha} - z})} = \\ &= \operatorname{Re} \frac{R^2 - |z|^2 + rR [e^{i(\varphi - \alpha)} - e^{i(\varphi - \alpha)}]}{|R \cdot e^{i\alpha} - z|^2} = \frac{R^2 - |z|^2}{|R \cdot e^{i\alpha} - z|^2}. \end{aligned} \quad (4.30)$$

тенгликга кўра (4.28) Пуассон интегралини куйидаги комплекс кўринишда

$$u(z) = \operatorname{Re} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \psi(\alpha) \frac{R \cdot e^{i\alpha} + z}{R \cdot e^{i\alpha} - z} d\alpha = \operatorname{Re} \frac{1}{2\pi i} \int_{|\zeta|=R} \psi(\zeta) \frac{\zeta + z}{(\zeta - z)\zeta} d\zeta, \quad |z| < R \quad (4.31)$$

ёзиб оламиз, бу ерда $R \cdot e^{i\alpha} = \zeta$.

Дирихленинг ташқи масаласи учун ҳам (4.31) формулани ўрнатиш формула олиш мумкин.

Агар Дирихле масаласидаги $\psi(\zeta)$ чегаравий функция $\cos \varphi$ и $\sin \varphi$ ларга нисбатан рационал функция бўлса, у ҳолда (4.31) ички Дирихле масаласининг ечими чегирма ёрдамида ҳисобланади [5].

3-Масала. Доирада куйидаги $\Delta u = 0$, $|z| < 2$;

$$u|_{|z|=2} = \frac{2 \sin \varphi}{5 + 3 \cos \varphi} \quad \text{Дирихле масаласини ечинг.}$$

Ечиш. Ечишда (4.31) формуладан фойдаланамиз. Агар $2 \cdot e^{i\alpha} = \zeta$ бўлса, у ҳолда

$$\sin \alpha = \frac{e^{i\alpha} - e^{-i\alpha}}{2i} = \frac{1}{2i} \left(\frac{\zeta}{2} - \frac{2}{\zeta} \right), \quad \cos \alpha = \frac{e^{i\alpha} + e^{-i\alpha}}{2} = \frac{1}{2} \left(\frac{\zeta}{2} + \frac{2}{\zeta} \right)$$

Бўлиб, $\psi(\zeta) = \frac{2 \sin \varphi}{5 + 3 \cos \varphi}$ чегаравий функция куйидаги кўринишга

$$\begin{aligned} \psi(\zeta) &= \frac{2 \sin \varphi}{5 + 3 \cos \varphi} = \frac{2 \cdot \frac{1}{2i} \cdot \frac{\zeta^2 - 4}{2\zeta}}{5 + \frac{3}{2} \cdot \frac{\zeta^2 + 4}{2\zeta}} = \frac{2}{i} \cdot \frac{\zeta^2 - 4}{3\zeta^2 + 20\zeta + 12} = \\ &= \frac{2}{i} \cdot \frac{\zeta^2 - 4}{3(\zeta + 6) \left(\zeta + \frac{2}{3} \right)} \end{aligned} \quad (4.32)$$

ни бўлади.

(4.32) ни (4.31) куйиб,

$$J = \frac{1}{2\pi i} \int_{|\zeta|=2} \frac{2}{i} \cdot \frac{\zeta^2 - 4}{3(\zeta + 6) \left(\zeta + \frac{2}{3} \right)} \cdot \frac{\zeta + z}{(\zeta - z)\zeta} d\zeta = \frac{1}{2\pi i} \int_{|\zeta|=2} F(\zeta) d\zeta$$

интегрални ҳисоблаймиз. Бу ердаги $F(\zeta)$ функция $|\zeta| > 2$ соҳада $\zeta = -6$ да битта чекли ва $\zeta = \infty$ да бартараф этиш мумкин бўлган миксус нуқталарга эга. Шундай қилиб, чегирмалар ҳақидаги Коши [9], [14] теоремасига кўра

$$J = -\operatorname{res}_{\zeta=-6} F(\zeta) - \operatorname{res}_{\zeta=\infty} F(\zeta)$$

ни эга бўламиз, бу ерда

$$\operatorname{res}_{\zeta=-6} F(\zeta) = \frac{2}{3i} \cdot \frac{32}{\left(-\frac{16}{3} \right)} \cdot \frac{z-6}{(z+6) \cdot 6} = -\frac{4}{i} \cdot \frac{z-6}{(z+6) \cdot 6} = \frac{2}{3i} \cdot \frac{6-z}{6+z}$$

$$\operatorname{res}_{\zeta=\infty} F(\zeta) = \operatorname{res}_{\zeta=\infty} \left[\frac{2}{3i} \cdot \frac{\left(1 - \frac{4}{\zeta^2} \right) \left(1 + \frac{z}{\zeta} \right)}{\left(1 + \frac{6}{\zeta} \right) \left(1 + \frac{2}{3\zeta} \right) \left(1 - \frac{z}{\zeta} \right)} \cdot \frac{1}{\zeta} \right] = \operatorname{res}_{\zeta=\infty} \left(\frac{2}{3i} \cdot \frac{1}{\zeta} + \dots \right) = -\frac{2}{3i}$$

Демак,

$$\begin{aligned} J &= -\operatorname{res}_{\zeta=-6} F(\zeta) - \operatorname{res}_{\zeta=\infty} F(\zeta) = \frac{2}{3i} \cdot \frac{z-6}{z+6} + \frac{2}{3i} = \frac{4z}{3i(z+6)} = \frac{4}{3i} \cdot \frac{x+iy}{6+x+iy} = \\ &= \frac{4}{3i} \cdot \frac{(x+iy)(6+x-iy)}{(6+x)^2 + y^2} \end{aligned}$$

Бундан

$$\operatorname{Re} J = \frac{8y}{36+12x+x^2+y^2} \quad \text{ёки} \quad \operatorname{Re} J = \frac{8r \sin \varphi}{36+12r \cos \varphi+r^2}.$$

Шундай қилиб, Дирихле масаласининг ечими

$$u(r, \varphi) = \frac{8r \sin \varphi}{36+12r \cos \varphi+r^2}$$

кўринишда бўлади.

4-Масала. $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирада $\Delta u(x, y) = 0$, $0 \leq r < R$ Пуассон тенгламасининг $u(x, y)|_{r=R} = 1$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Ечиш. Масала ечимини $u(x, y) = u_0(x, y) + \frac{1}{6}y^3$ кўринишда излаймиз.

Бу ерда $\frac{1}{6}y^3$ функция берилган тенгламанинг хусусий ечими, $u_0(x, y)$ функция эса $\Delta u = 0$ тенгламанинг ечими

$$u_0(x, y) = \sum_{k=0}^{\infty} r^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.33)$$

эканлигини эътиборга олиб, қўйилган масала шартидан

$$u(x, y)|_{r=R} = \sum_{k=0}^{\infty} R^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) + \frac{1}{6}R^3 \sin^3 \varphi = 1,$$

яъни

$$\sum_{k=0}^{\infty} R^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) = 1 - \frac{1}{6}R^3 \left(\frac{3}{4} \sin \varphi - \frac{1}{4} \sin 3\varphi \right)$$

га эга бўламиз. Бундан номуайым коэффициентларни қуйидагича

$$a_0 = 1; \quad a_1 = a_2 = \dots = 0; \quad b_1 = -\frac{R^2}{8}; \quad b_2 = 0;$$

$$b_3 = \frac{1}{24}; \quad b_4 = b_5 = \dots = 0 \quad \text{аниқлаймиз.}$$

Шундай қилиб, топилган коэффициентларни ўрнига қуйиб, Пуассон тенгламаси учун Дирихле масаласи ечимини қуйидаги кўринишда топамиз:

$$u(r, \varphi) = 1 - \frac{r \cdot R^2}{8} \sin \varphi + \frac{r^3}{24} \sin 3\varphi + \frac{1}{6}r^3 \sin^3 \varphi = 1 - \frac{r \cdot R^2}{8} \sin \varphi +$$

$$+\frac{r^3}{24}(3\sin\varphi-4\sin^3\varphi)+\frac{1}{6}r^3\sin^3\varphi$$

ёки

$$u(x, y) = \frac{1}{8}(8 - R^2 y + y^3 + x^2 y). \quad (4.34)$$

Ҳалқа учун Дирихле масаласи. Маркази координата бошида, радиуслари R_1 ва R_2 бўлган ҳалқада куйидаги

$$\Delta u(x, y) \equiv u_{xx} + u_{yy} = 0, \quad R_1^2 < x^2 + y^2 < R_2^2, \quad (4.35)$$

$$u|_{L_1} = f_1, \quad u|_{L_2} = f_2 \quad (4.36)$$

Дирихле масаласини қарайлик, бу ерда

$$L_1: x^2 + y^2 = R_1^2, \quad L_2: x^2 + y^2 = R_2^2.$$

(4.35), (4.36) масалани (r, φ) поляр координаталарда куйидагича ёзиб олиш мумкин:

$$\Delta u \equiv r^2 u_{rr} + u_{\varphi\varphi} + r u_r = 0, \quad R_1 < r < R_2, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi, \quad (4.37)$$

$$u(R_1, \varphi) = f_1(\varphi), \quad u(R_2, \varphi) = f_2(\varphi), \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi, \quad (4.38)$$

бу ерда $f_1(\varphi)$ ва $f_2(\varphi)$ функциялар даврий бўлиб, унинг даври 2π га тенг.

(4.37), (4.38) Дирихле масаласининг ечими куйидаги кўринишда ифодаланади [5]:

$$u(r, \varphi) = a_0 + b_0 \ln r + \sum_{k=1}^{\infty} [(a_k r^k + b_k r^{-k}) \cos k\varphi + (c_k r^k + d_k r^{-k}) \sin k\varphi]. \quad (4.39)$$

бу ечимдаги номаълум $a_0, b_0, a_k, b_k, c_k, d_k$ коэффициентлар куйидаги системалардан топилади:

$$\begin{cases} a_0 + b_0 \ln R_1 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f_1(s) ds, & \begin{cases} a_k R_1^k + b_k R_1^{-k} = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f_1(s) \cos k s ds, \\ a_0 + b_0 \ln R_2 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f_2(s) ds; & \begin{cases} a_k R_2^k + b_k R_2^{-k} = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f_2(s) \cos k s ds; \end{cases} \end{cases} \end{cases}$$

$$\begin{cases} c_k R_1^k + d_k R_1^{-k} = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f_1(s) \sin k s ds, \\ c_k R_2^k + d_k R_2^{-k} = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f_2(s) \sin k s ds. \end{cases} \quad (4.40)$$

5-Масала. $\Delta u(r) = 0$ тенгламанинг $a < r < b$, $0 \leq \varphi \leq 2\pi$ ҳалқада $u(a) = T$, $u(c) = hu(b)$, $a < c < b$; $h \neq 0$ шартларини қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Ечиш. Изланаётган функция фақат r нинг функцияси бўлгани учун, Лаплас тенгламасининг ечими цилинрик ёки доиравий симметрияга эга бўлиб, унинг ечимини (4.15) кўринишда излайми (4.15) ва масала шартларидан куйидаги

$$\begin{cases} c_1 \ln a + c_2 = T \\ c_1 \ln c + c_2 = h(c_1 \ln b + c_2) \end{cases}$$

системага эга бўламиз. Бу системадан c_1 ва c_2 номаълумларини куйидаги кўринишда топамиз:

$$c_1 = T \cdot (h-1) / \left(h \ln \frac{a}{b} - \ln \frac{a}{c} \right), \quad c_2 = T \cdot (\ln c - h \ln b) / \left(h \ln \frac{a}{b} - \ln \frac{a}{c} \right).$$

Топилган c_1 ва c_2 номаълумларни (4.15) га қўямиз ва қуйилган масаланинг куйидаги

$$u(r) = T \cdot \left(h \ln \frac{r}{b} - \ln \frac{r}{c} \right) / \left(h \ln \frac{a}{b} - \ln \frac{a}{c} \right)$$

кўринишдаги ечимини оламиз.

6-Масала. Ҳалқада куйидаги

$$\Delta u(r) = 0 \quad 1 < r < 2, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi \quad (4.41)$$

$$u(1, \varphi) = 0, \quad u(2, \varphi) = \cos \varphi, \quad 0 < \varphi < 2\pi \quad (4.42)$$

Дирихле масаласини ечинг.

Ечиш. (4.41), (4.42) масаланинг ечимини (4.39) кўринишда ифодалаш учун умуман олганда (4.40) системаларни ечиш керак. лекин айрим ҳолларда (4.39) формула ўрнига (4.41) тенгламани (4.42) шартларни қаноатлантирувчи хусусий ечимларининг комбинациясидан тузилган ечимларни ҳам қараш мумкин. Бу масалада

$$u(r, \varphi) = a_1 r \cdot \cos \varphi + b_1 r^{-1} \cdot \cos \varphi$$

функция юқорида қуйилган талабларга жавоб беради.

Бу ечимга (4.42) шартни каноатлантириб, куйидаги системани топамиз:

$$\begin{cases} a_1 + b_1 = 0, \\ 2a_1 + \frac{b_1}{2} = 1 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} a_1 = \frac{2}{3}, \\ b_1 = -\frac{2}{3}. \end{cases}$$

Шундай қилиб, (4.41), (4.42) масаланинг ечими куйидагича

$$u(r, \varphi) = \frac{2}{3} \left(r - \frac{1}{r} \right) \cos \varphi$$

булади.

7-Масала. Ҳалқада куйидаги

$$\Delta u(r) = 0 \quad 1 < r < 2, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi \quad (4.43)$$

$$u(1, \varphi) = \cos \varphi, \quad u(2, \varphi) = \sin \varphi, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (4.44)$$

Дирихле масаласини ечинг.

Ечиш. (4.40) системадан кўрсатиш мумкинки, $k > 1$ да $a_0, b_0, a_k, b_k, c_k, d_k$ коэффициентлар нолга тенг бўлади, қолган a_1, b_1, c_1, d_1 коэффициентлар куйидаги системалардан топилади:

$$\begin{cases} a_1 + b_1 = 1, \\ 2a_1 + \frac{b_1}{2} = 0; \end{cases} \quad \begin{cases} c_1 + d_1 = 0, \\ 2c_1 + \frac{d_1}{2} = 1. \end{cases}$$

Бу системани ечиб, a_1, b_1, c_1, d_1 коэффициентларни топамиз:

$$a_1 = -\frac{1}{3}, \quad b_1 = \frac{4}{3}, \quad c_1 = \frac{2}{3}, \quad d_1 = -\frac{2}{3}.$$

Шундай қилиб, (4.43), (4.44) масаланинг ечими куйидагича

$$u(r, \varphi) = \left(-\frac{1}{3}r + \frac{4}{3r} \right) \cos \varphi + \left(\frac{2}{3}r - \frac{2}{3r} \right) \sin \varphi$$

булади.

8-Масала. $\Delta u(r) = ar$, ($a \neq 0$) Пуассон тенгламасининг

$K: x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирадаги ечими $u(r) \in C(\bar{K})$ бўлиб, $u(c) = T$ бўлса, $u(R)$ ни топинг.

Ечиш. Ечим факат r нинг функцияси бўлгани учун, Пуассон тенгламасининг ечими цилиндрик ёки доиравий симметрияга эга

бўлиб, уни $\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) = ar$ дифференциал тенгламани ечим оркули топамиз:

$$\frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) = ar^2, \quad \frac{\partial u}{\partial r} = \frac{ar^2}{3} + \frac{c_1}{r}, \quad u(r) = \frac{ar^3}{9} + c_1 \ln r + c_2.$$

Ечим қаралаётган соҳада узлуксиз бўлиши учун $c_1 = 0$ бўлиши керак. Шунинг учун, қўйилган масаланинг ечими $u(r) = \frac{ar^3}{9} + c_2$ кўринишда бўлади. Масаланинг $u(c) = T$ шартидан номаълум $c_2 = T - \frac{ac^3}{9}$ коэффициентни топамиз. Шундай қилиб, қўйилган масаланинг ечими $u(R) = \frac{a(R^3 - c^3)}{9} + T$ кўринишда бўлади.

9-Масала. Бир жинсли $x^2 + y^2 + z^2 = r^2 < R^2$ шарда, ҳажмий зичлиги $6Q$ га тенг бўлган доимий (ўзгармас) иссиқлик манбаи таосир қилмоқда. Шардаги $u(r)$ температура стационар, шир сиртидаги $u(R)$ температура ўзгармас бўлсин. Агар $u(c) = T$ ва $u_r(b) = U$ бўлса, $u(R)$ ва Q ни топинг.

Ечиш. Иссиқлик манбаи маълум бўлгани учун, изланаётган температура (4.13) Пуассон тенгламасини, яъни $\Delta u(r) = -6Q/k$ тенгламани каноатлантиради, ҳамда сферик симметрияга эришади бўлади. Демак $\Delta u(r) = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right)$, яъни изланаётган $u(r)$

температура $\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) = -\frac{6Q}{k}$, ($0 \leq r \leq R$) дифференциал тенгламани каноатлантиради, бу тенгламанинг ечими $u(r) = -\frac{Qr^2}{k} - \frac{c_1}{r} + c_2$ кўринишда бўлади. Ечим қаралаётган шарда узлуксиз бўлиши учун $c_1 = 0$ бўлиши керак, Шунинг учун,

қўйилган масаланинг ечими $u(r) = -\frac{Qr^2}{k} + c_2$ кўринишда бўлади.

Масаланинг $u(c) = T$ ва $u_r(b) = U$ шартларидан $\left\{ \begin{array}{l} -\frac{Qc^2}{k} + c_2 = T \\ -\frac{2Qb}{k} = U \end{array} \right.$

системага эга бўламиз. Бу системадан Q ва c_2 номаълумларни қуйидаги кўринишда топамиз:

$$Q = -\frac{Uk}{2b} \quad c_2 = T + \frac{Qc^2}{k} = T - \frac{Uc^2}{2b}.$$

Шундай қилиб, қўйилган масаланинг ечими

$$u(R) = T + \frac{U(R^2 - a^2)}{2b}$$

кўринишда бўлади.

Нейманнинг ички масаласи. D соҳада гармоник бўлган,

$$\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{\partial u(x)}{\partial n} = \psi(x_0), \quad x_0 \in S, \quad x \in D \quad (4.45)$$

чегаравий шартни қаноатлантирувчи $u(x) \in C^1(\bar{D})$ функцияни топинг, бу ерда $\psi(x) \in C(S)$ - берилган функция, $n-S$ га ўтказилган ташқи нормал.

Нейманнинг ички масаласи ечимга эга бўлиши учун

$$\int_S \frac{\partial u(x)}{\partial n} dS = 0 \quad (4.46)$$

шартнинг бажарилиши зарур ва етарлидир.

10-Масала. $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирада $\Delta u(x, y) = 0$, $0 \leq r < R$ теңламанинг

$$\left. \frac{\partial u(x, y)}{\partial r} \right|_{r=R} = Ax^2 - By^2 + y$$

шартни қаноатлантирувчи ечимига эга бўладиган A ва B нинг қийматларини топинг ва масалани ечинг.

Ҳал. Қўйилган масала Нейман масаласи бўлиб, масала ечимга эга бўлиши учун (4.46) га асосан

$$\int_0^{2\pi} (AR^2 \cos^2 \varphi - BR^2 \sin^2 \varphi + R \sin \varphi) d\varphi = 0$$

$$= \int_0^{2\pi} \left(AR^2 \frac{\cos 2\varphi + 1}{2} - BR^2 \frac{1 - \cos 2\varphi}{2} + R \sin \varphi \right) d\varphi = \frac{AR^2}{2} \cdot 2\pi - \frac{BR^2}{2} \cdot 2\pi = 0$$

шартнинг бажарилиши зарур ва етарлидир. Бу шарт фақат $A = B$ бўлгандагина бажарилади, яъни Нейман масаласи туғри қуйилган бўлади, аксинча, яъни $A \neq B$ бўлганда эса нотўғри қуйилганлиги келиб чиқади.

Шундай қилиб, $A = B$ бўлган ҳолда масала ечимини (4.20) кўринишда излаймиз ва масала шартига асосан

$$u_r \Big|_{r=R} = \sum_{k=0}^{\infty} k R^{k-1} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) = \frac{AR^2}{2} (\cos 2\varphi + 1) - \frac{BR^2}{2} (1 - \cos 2\varphi) + R \sin \varphi$$

га эга бўламиз. Бундан номаълум коэффициентларни қуйидагича $a_1 = 0$, $a_2 = \frac{(A+B)R}{4}$, $a_3 = a_4 = \dots = 0$; $b_1 = R$, $b_2 = b_3 = b_4 = \dots = 0$ аниқлаймиз. Демак, (4.20) кўра $A = B$ бўлганда Нейман масаласининг ечимини

$$u(r, \varphi) = r \cdot R \sin \varphi + \frac{A \cdot R}{2} \cdot r^2 \cos 2\varphi + a_0,$$

ёки $u(x, y) = \frac{AR}{2} (x^2 - y^2) + Ry + const$ кўринишда топамиз.

Нейманнинг ички масаласини (r, φ) поляр координаталарда қуйидагича ёзиб олиш мумкин:

$$\Delta u \equiv r^2 u_{rr} + u_{\varphi\varphi} + r u_r = 0, \quad 0 \leq r < R, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \quad (4.47)$$

$$\frac{\partial u}{\partial r} \Big|_{r=R} = f(\varphi), \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi. \quad (4.48)$$

(4.47), (4.48) масаланинг ечимини қуйидаги кўринишда

$$u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} \left(\frac{r}{R} \right)^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.49)$$

излаймиз. (4.49) ечимдаги a_k ва b_k коэффициентлар

$$a_k = \frac{R}{k\pi} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos k\varphi d\varphi, \quad b_k = \frac{R}{k\pi} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin k\varphi d\varphi, \quad k = 1, 2, \dots \quad (4.50)$$

формуладан топилади.

11-Масала. Куйидаги

$$\Delta u(r) = 0 \quad 0 < r < R, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi \quad (4.51)$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=R} = \cos^3 \varphi, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (4.52)$$

Нейманнинг ички масаласини ечинг.

Ечинг. (4.51), (4.52) масала ечимга эга бўлиши учун (4.46) шартни бажариллигини кўрсатамиз. (4.52) шартга асосан (4.46) дан

$$\int_S \frac{\partial u}{\partial n} ds = \int_0^{2\pi} R \cdot \cos^3 \varphi d\varphi = \frac{R}{2} \int_0^{2\pi} \cos \varphi d\varphi + \frac{R}{4} \int_0^{2\pi} [\cos 3\varphi + \cos \varphi] d\varphi = 0$$

ни бўламиз. Бундан (4.46) шартни бажариллиши келиб чиқади.

Энди (4.51), (4.52) масалани ечамиз. (4.52) шарт ва (4.49)

ечимдан $\cos^3 \varphi = \frac{3}{4} \cos \varphi + \frac{1}{3} \cos 3\varphi$ ни ҳисобга олиб, a_k ва b_k

коэффициентларни топамиз:

$$a_1 = \frac{3}{4}R, \quad a_2 = 0, \quad a_3 = \frac{1}{12}R, \quad a_k = 0, \quad k > 3, \quad b_k = 0, \quad k > 1. \quad (4.53)$$

(4.53) кўра (4.49) дан ички Нейман масаласининг ечимини

$$u(r, \varphi) = a_0 + \frac{3r}{4} \cos \varphi + \frac{r^3}{12R^2} \cos 3\varphi$$

кўринишда топамиз, бу ерда a_0 — ихтиёрий ўзгармас сон.

Нейманнинг ташқи масаласи. D_1 соҳада гармоник шундай функция топилсинки, унинг нормал бўйича олинган ҳосиласи $\psi(x_0)$ да аввалдан берилган қийматларни қабул қилсин, яъни

$$\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{\partial u}{\partial n} = \psi(x_0), \quad x_0 \in S, \quad x \in D_1 \quad (4.54)$$

қилиш $|x| \rightarrow +\infty$ да $n > 2$ бўлган ҳолда $u(x)$ функция нолга интилсин, $n = 2$ да эса чекли лимитга интилсин.

(r, φ) поляр координаталар системасида Нейманнинг ташқи масаласини ечими куйидаги кўринишда

$$u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} \left(\frac{r}{R} \right)^{-k} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) \quad (4.55)$$

изланади. (4.55) ечимдаги a_k ва b_k коэффициентлар (4.50)

формуладан топилади, унда $\left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{r=R} = - \left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=R} = f(\varphi)$ эканлигини

эътиборга олиш керак [5].

Юқоридаги масалаларга ўхшаш масалаларни Нейманнинг ташқи масаласи учун ҳам қўллаш мумкин.

Мустақил ечиш учун масалалар

569. Лаплас $\Delta u \equiv \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial z^2}$ операторинини

қўйидаги координаталар системасидаги кўринишини топинг:

a) $x = r \cos \varphi$, $y = r \sin \varphi$, $z = z$ цилиндрик координаталардаги,

b) $x = r \sin \theta \cos \varphi$, $y = r \sin \theta \sin \varphi$, $z = r \cos \theta$ сферик

координаталардаги.

570. Маркази координаталар бошида, радиуси a га тенг бўлган доирада Лаплас тенгламаси учун қуйидаги биринчи чегаравий масалаларни ечинг:

a) $u|_{r=a} = A$; b) $u|_{r=a} = A \cos \varphi$; c) $u|_{r=a} = A + By$;

d) $u|_{r=a} = Axy$; e) $u|_{r=a} = A + B \sin \varphi$;

f) $u|_{r=a} = A \sin^2 \varphi + B \cos^2 \varphi$,

бу ерда A ва B ўзгармас сонлар, (ρ, φ) - эса кутб координаталарини (x, y) -тўғрибурчакли координаталар.

571. $\Delta u(x, y) = 0$ тенгламанинг $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирасида $u(x, y)|_{r=R} = g(x, y)$, $(0 \leq r < R)$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг:

a) $g(x, y) = 4xy^2$; b) $g(x, y) = x^2 - 2y^2$;

c) $g(x, y) = \frac{y^2}{R} + Rxy$; d) $g(x, y) = x + xy$;

e) $g(x, y) = 2(x^2 + y)$; f) $g(x, y) = 4y^3$.

872. $x^2 + y^2 = r^2 \leq R^2$ доира ташқарисида $\Delta u(x, y) = 0$, $R < r < \infty$, тенгламанинг $u(x, y)|_{r=R} = g(x, y)$ ёки $u|_{r=R} = f(\varphi)$ $|u(x, y)| < \infty$,

шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг:

- a) $g(x, y) = y^2 + x + y$; g) $f(\varphi) = A$;
 b) $g(x, y) = 2x^2 - x + y$; h) $f(\varphi) = A \cos \varphi$;
 c) $g(x, y) = y + 2xy$; i) $f(\varphi) = A + BR \sin \varphi$;
 d) $g(x, y) = y^2 - xy$; j) $f(\varphi) = A R^2 \sin \varphi \cdot \cos \varphi$;
 e) $g(x, y) = x^2 - y^2$; k) $f(\varphi) = A + B \sin \varphi$;
 f) $g(x, y) = x^2 + 1$; l) $f(\varphi) = A \sin^2 \varphi + B \cos^2 \varphi$.

873. $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирада $\Delta u(x, y) = f(x, y)$, $0 \leq r < R$ Пуассон тенгламасининг $u(x, y)|_{r=R} = g(x, y)$ шартни қаноатлантирувчи

ечимини топинг:

- a) $f(x, y) = 4$, $g(x, y) = 1$;
 b) $f(x, y) = -1$, $g(x, y) = \frac{y^2}{2}$;
 c) $f(x, y) = x$, $g(x, y) = 0$;
 d) $f(x, y) = x^4 - y^4$, $g(x, y) = 0$, $R = 1$;

874. $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$ доирада $\Delta u(x, y) = 0$, $0 \leq r < R$ тенгламанинг

$$\left. \frac{\partial u(x, y)}{\partial r} \right|_{r=R} = g(x, y)$$

шартни қаноатлантирувчи ечимга эга бўладиган A ва B нинг қийматларини топинг ва масалани ечинг:

- a) $g(x, y) = Ay^2 - B$; d) $g(x, y) = A$;
 b) $g(x, y) = 2x^2 + A$; e) $g(x, y) = 2xy$;
 c) $g(x, y) = 1$; f) $g(x, y) = Ax^2 - By^2 + y$.

Бу ерда A, B — ўзгармаслар.

875. $x^2 + y^2 = r^2 \leq R^2$ доира ташқарисида $\Delta u(x, y) = 0$, $R < r < \infty$

тенгламанинг $\left. \frac{\partial u(x, y)}{\partial r} \right|_{r=R} = g(x, y)$ $|u(x, y)| < \infty$, шартларни

қаноатлантирувчи ечимга эга бўладиган A ва B нинг қийматларини топинг ва Нейман масаласини ечинг:

- a) $g(x, y) = y^2 - A$; c) $g(x, y) = x^2 + Ax - B$;
 b) $g(x, y) = 2xy - Ax^2 + B$; d) $g(x, y) = x^2 - Ay^2 + B$.

Бу ерда A, B - ўзгармаслар.

576. Маркази $r=0$ да, радиуси a га тенг булган C доирада

$$\Delta u = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_C = f(\varphi) \quad \text{иккинчи ички чегаравий масалани}$$

куйидаги ҳолларда ечинг:

a) $f = Ax$; b) $f = A(x^2 - y^2)$;

c) $f = A \cos \varphi$; d) $f = A \sin \varphi + B \sin^3 \varphi$.

Бу ерда (r, φ) - эса кутб координаталари, бу ерда A, B - ўзгармаслар.

577. Маркази $r=0$ да, радиуси a га тенг булган C доирада

$$\Delta u = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_C = f(\varphi) \quad \text{иккинчи ташки чегаравий масалани}$$

куйидаги ҳолларда ечинг:

a) $f = Ax$; b) $f = A(x^2 - y^2)$; c) $f = A \cos \varphi + B$;

d) $f = A \sin \varphi + B \sin^3 \varphi$, c) $f = A$, бу ерда (r, φ) - кутб

координаталари, A, B - ўзгармаслар.

578. $K: 0 \leq r < R, 0 \leq \varphi \leq 2\pi$ доирада $u(R, \varphi) - u(r, \varphi) = f(\varphi)$ шартни каноатлантирувчи $u(r, \varphi) \in C^1(K)$ гармоник функцияни топинг, бу

ерда $0 < R_1 < R, \int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0$ бўлиб, $f(\varphi)$ функция куйидаги

қийматларни қабул қилади:

a) $f(\varphi) = \cos \varphi$; b) $f(\varphi) = \cos^2 \varphi + C$;

c) $f(\varphi) = \cos 3\varphi + \sin 2\varphi$; d) $f(\varphi) = A \cos^3 \varphi + B \sin^2 \varphi$,

e) $f(\varphi) = -3 \cos^2 \varphi + \sin \varphi + C$; f) $f(\varphi) = \sin \varphi$.

Бу ерда A, B, C - ўзгармаслар.

579. $K: 0 \leq r < R, 0 \leq \varphi \leq 2\pi$ доира ташқарисид

$u(R, \varphi) - u(r, \varphi) = f(\varphi)$ шартни каноатлантирувчи $u(r, \varphi) \in C^1(K)$

гармоник функцияни топинг, бу ерда $0 < R_1 < R, \int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0$

бўлиб, $f(\varphi)$ функция куйидаги қийматларни қабул қилади:

a) $f(\varphi) = 3 \sin 2\varphi$; b) $f(\varphi) = 5 \sin^2 \varphi - A$;

c) $f(\varphi) = \sin^3 \varphi$; d) $f(\varphi) = 3 \cos^2 \varphi + \sin \varphi - A$,

с) $f(\varphi) = \cos 5\varphi + \sin \varphi$, бу ерда A – ўзгармас сон.

810. $a < r < b$, $0 \leq \varphi \leq 2\pi$ ҳалқа ичида куйидаги чегаравий масала шартининг $u(r)$ ечимини топинг.

a) $\Delta u(r) = 0$, $u(a) = T$, $u_r(b) = U$;

b) $\Delta u(r) = 0$, $u_r(a) = T$, $u_r(b) = U$;

c) $\Delta u(r) = 0$, $u(a) = T$, $u_r(b) + hu(b) = U$;

d) $\Delta u(r) = 0$, $u_r(a) - hu(a) = T$, $u_r(b) = U$;

e) $\Delta u(r) = 0$, $u_r(a) - hu(a) = T$, $u_r(b) + hu(b) = U$.

811. Агар $u(r)$ функция $K: a^2 < x^2 + y^2 = r^2 < b^2$ ҳалқада $\Delta u(r) = 0$

Лаплас тенгламасининг ечими бўлиб, $u(r) \in C(\bar{K})$ бўлса:

a) $u(c) = T_0$, $u(b) = T$ бўлганда $u(a)$ ни топинг;

b) $u(c) = T$, $u_r(b) = U$ бўлганда $u(a)$ ни топинг;

c) $u(c) = T$, $u_r(b) + u(b) = W$ бўлганда $u(a)$ ни топинг;

d) $u_r(c) = U$, $u(b) = T$ бўлганда $u(a)$ ни топинг,

бу ерда $a < c < b$.

812. Агар $u(r)$ функция $K: a^2 < x^2 + y^2 = r^2 < b^2$ ҳалқада $\Delta u(r) = \frac{1}{r}$

Пуассон тенгламасининг ечими бўлиб, $u(r) \in C(\bar{K})$ бўлса:

a) $u(b) = T$, $u_r(c) = U$; бўлганда $u(a)$ ни топинг;

b) $u(c) = T_0$, $u(d) = T$; бўлганда $u(a)$, $u_r(b)$ ни топинг;

c) $u(c) = T$, $u_r(d) = U$; бўлганда $u(b)$, $u_r(a)$ ни топинг;

d) $u(b) = T_0$, $u(c) = T$ бўлганда $u(a)$ ни топинг,

бу ерда $a < c < b$, $a < d < b$.

813. Доира ичида $\Delta u(r, \varphi) = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0$ Лаплас

тенгламасининг $u|_{r=1} = g(\varphi)$, $0 \leq \varphi \leq 2\pi$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг:

a) $g(\varphi) = \cos^2 \varphi$;

b) $g(\varphi) = \cos^4 \varphi$;

c) $g(\varphi) = \sin^3 \varphi$;

d) $g(\varphi) = \sin^6 \varphi + \cos^6 \varphi$;

$$e) g(\varphi) = \frac{\sin\varphi}{5 + 4\cos\varphi}$$

584. Маркази координаталар бошида, радиуси R га тенг бўлган

доирада $\Delta u(r, \varphi) \equiv \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0$ Лаплас тенглами

сининг $\left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=R} = f(\varphi)$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг

a) $f(\varphi) = A \cos\varphi$, b) $f(\varphi) = A \cos 2\varphi$, c) $f(\varphi) = \sin^3\varphi$.

585. Ҳалқа ичида $\Delta u(r, \varphi) \equiv \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0$ ($1 < \rho < 2$) Лаплас

тенгламасининг $u|_{r=1} = g(\varphi)$ $u|_{r=2} = f(\varphi)$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг:

a) $g(\varphi) = u_1 = \text{const}$, $f(\varphi) = u_2 = \text{const}$;

b) $g(\varphi) = 1 + \cos^2\varphi$, $f(\varphi) = \sin^2\varphi$.

586. Маркази координаталар бошида, радиуси R га тенг бўлган

шарда $\Delta u(r, \theta) \equiv \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin\theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin\theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) = 0$ Лаплас тенглами

сининг (изланаётган u функция φ боғлиқ эмас) $u|_{r=R} = f(\theta)$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг:

a) $f(\theta) = \cos\theta$; b) $f(\theta) = \cos^2\theta$;

c) $f(\theta) = \cos 2\theta$; d) $f(\theta) = \sin^2\theta$.

587. Маркази координаталар бошида, радиуси R га тенг бўлган

шарда $\Delta u(r, \theta) = 0$ Лаплас тенгламасининг (изланаётган u

функция φ боғлиқ эмас) $(u + u_r)|_{r=R} = 1 + \cos^2\theta$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

588. Шарнинг ташқарисида гармоник бўлиб, қуйидаги $\Delta u(r, \theta) = 0$ тенгламани ва

a) $u_r|_{r=R} = \sin^2\theta$; b) $(u - u_r)|_{r=R} = \sin^2\theta$;

c) $u_r|_{r=R} = A \cos\theta$ шартларни қаноатлантирувчи $u = u(r, \theta)$

функцияни топинг.

989. $1 < r < 2$ шар қатламида гармоник бўлиб, куйидаги $\Delta u(r, \theta) = 0$ тенгламани ва $u|_{r=1} = g(\theta)$ $u|_{r=2} = f(\theta)$ шартларни канотлантирувчи $u = u(r, \theta)$ функцияни топинг:

a) $g(\theta) = \cos^2 \theta$, $f(\theta) = \frac{1}{8}(\cos^2 \theta + 1)$;

b) $g(\theta) = \cos^2 \theta$, $f(\theta) = 4\cos^2 \theta - \frac{4}{3}$;

c) $g(\theta) = 1 - \cos 2\theta$, $f(\theta) = 2\cos \theta$;

d) $g(\theta) = \frac{1}{2}\cos \theta$, $f(\theta) = 1 + \cos 2\theta$;

e) $g(\theta) = 9\cos 2\theta$, $f(\theta) = 3(1 - 7\cos^2 \theta)$.

990. $1 < r < 2$ шар қатламида гармоник бўлиб, куйидаги $\Delta u(r, \theta) = 0$ тенгламани ва

$$\left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{r=1} = P_2(\cos \theta), \quad \left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{r=2} = P_3(\cos \theta)$$

шартларни канотлантирувчи $u = u(r, \theta)$ функцияни топинг, бу

қоида $P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} [(x^2 - 1)^n]$, $n = 1, 2, \dots$ — Лежандр кўпжади.

991. $U(r, \theta, \varphi) = -R \int_0^r \frac{u(t, \theta, \varphi)}{t} dt$, функция шарда ($r < R$)

$\Delta U(r, \theta, \varphi) = 0$ Лаплас тенгламаси учун қуйилган ички Нейман шартларининг ечими эканлигини исботланг, бу ерда

$$u(t, \theta, \varphi) = \frac{R}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi u_0(R, \theta_1, \varphi_1) \frac{R^2 - t^2}{[r^2 - 2tR\cos\gamma + R^2]^{3/2}} \sin\theta_1 \cdot d\theta_1 \cdot d\varphi_1 -$$

шар ($r < R$) учун Пуассон интегралли (ички Дирихле масаласи

шарни), $u_0 = \left. \frac{\partial U}{\partial n} \right|_{r=R} = u(R, \theta, \varphi)$, $\gamma = (r, \theta, \varphi)$ ва (R, θ_1, φ_1) нукталар-

нинг радиус-векторлари орасидаги бурчак.

592. $U(r, \theta, \varphi) = R \int_{\infty}^r \frac{u(t, \theta, \varphi)}{t} dt$, функция шарда ($r > R$)

$\Delta U(r, \theta, \varphi) = 0$ Лаплас тенгламаси учун куйилган ташки Нейман масаласининг ечими эканлигини исботланг, бу ерда

$$u(t, \theta, \varphi) = \frac{R}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} u_0^+(R, \theta_1, \varphi_1) \frac{t^2 - R^2}{t^2 - 2tR \cos \gamma + R^2} \sin \theta_1 d\theta_1 d\varphi_1 -$$

шар ($r > R$) учун Пуассон интегралли (ташқи Дирихле масаласи

ечими), $u_0^+ = \left. \frac{\partial U}{\partial n} \right|_{r=R} = u(R, \theta, \varphi)$, $\gamma = (\gamma, \theta, \varphi)$ ва (R, θ_1, φ_1)

нуқталарнинг радиус-векторлари орасидаги бурчак.

4- §. Грин функцияси усули

Эллиптик типдаги тенгламалар учун чегаравий масалаларни ечишда (Манба функция) Грин функцияси муҳим ўрин тутди. Булаклари силлиқ S сирт билан чегараланган D соҳани карайлик.

4.1-Таъриф. (4.2) Лаплас тенгламаси учун D соҳада ички (ташқи) Дирихле масаласининг *Грин функцияси* деб, иккита $x, \xi \in D \cup S$ нуқталарнинг функцияси бўлган ва куйидики шартларни қаноатлантирувчи $G(x, \xi)$ функцияга айтилади [15]:

1) $G(x, \xi)$ функция ушбу кўринишга эга

$$G(x, \xi) = \frac{1}{4\pi} (E(x, \xi) + g(x, \xi)), \quad (4.50)$$

бу ерда $E(x, \xi)$ - Лаплас тенгламасининг (4.9) формула билан аниқланган фундаментал (элементар) ечими, $g(x, \xi)$ - функция эва $x \in D$ бўйинча ҳам, $\xi \in D$ бўйинча ҳам гармоник функция бўлиб, x бўйинча ҳар бир ξ лар учун \bar{D} соҳада узликсиз.

2) x, ξ нуқталарнинг ҳеч бўлмаганда биттаси S га тегишли бўлса

$$G(x, \xi) = 0 \quad (4.51)$$

бўлади. Агар D соҳа чегараланмаган бўлса, у ҳолда $|x| \rightarrow \infty$ да $g(x, \xi) \rightarrow 0$ шарт бажарилиши талаб қилинади.

Бу таърифга асосан, $G(x, \xi)$ функция ξ нуқтадан ташқари барча D соҳада гармоник бўлиб, $g(x, \xi)$ функция ёрдами

цикланади. $g(x, \xi)$ функция эса ўз навбатида D соҳада гармоник бўлиб, S да $-\ln \frac{1}{r}$, $n=2$ ёки $\frac{1}{r^{n-2}}$, $n>2$ қийматларга тенг. Бу ерда $g(x, \xi)$ шундай гармоник функцияки, у чегарада махсус қийматларни қабул қилади. Айрим ҳолларда бундай функцияни топиш анча қулай бўлади. Бу функция маълум бўлгандан сўнг, чегарада ихтиёрий қийматни қабул қилувчи гармоник функцияни топиш мумкин бўлади.

Грин функциясининг хоссалари:

1) $D \cup S$ да $G(x, \xi) \geq 0$;

2) агар D соҳанинг S чегараси етарлича силлиқ сирт бўлса, у ҳолда $G(x, \xi)$ функция S чегарада ҳар бир $\xi \in D$ да тўғри нормал $\frac{\partial G(x, \xi)}{\partial n_x}$ ҳосилага эга;

3) $G(x, \xi)$ функция $x \in D$ ва $\xi \in D$ нукталарга нисбатан симметрик функциядир, яъни

$$G(x, \xi) = G(\xi, x);$$

4) $x \in D$ нукталарда қуйидаги тенглик

$$-\frac{1}{(n-2)|S_1|} \int_S \frac{\partial G(x, \xi)}{\partial n_\xi} d_\xi S = 1$$

ўринли. $|S_1|$ — бирлик сферанинг юзи.

Агар $w = w(z)$ функция D ($n=2$ бўлганда) соҳани бирлик доирага (яъни $|w| < 1$ га) конформ акслантирувчи функция бўлса, у ҳолда Грин функцияси қуйидаги формуладан

$$G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \frac{1}{|w(z, \zeta)|}, \quad w(z, \zeta) = \frac{w(z) - w(\zeta)}{1 - \overline{w(z)} \cdot w(\zeta)},$$

$$z = x + iy, \quad \zeta = \xi + i\eta$$

топилади.

Грин функциясини тузиш. Қаралаётган кўпгина соҳаларда Грин функцияси акслантириш усулидан фойдаланиб тузилади [5], [10], [19].

1- Масала. (4.2) Лаплас тенгламаси учун шарда ички Дирихле масаласининг Грин функциясини тузинг.

Ечиш. Акслантириш усули ёрдамида шарда Грин функциясини тузамиз. U_R соҳа маркази координата бошида ва радиуси R га тенг бўлган шар бўлсин. Уни чегаралаб турган сферани S_R орқали белгилаб оламиз. Фараз қилайлик, $y \neq 0$ бўлиб, y га S_R сферага нисбатан симметрик нуқта y^* бўлсин, яъни

$$|y||y^*| = R^2. \quad (4.58)$$

$|y| < R$ бўлганлиги учун, y^* нуқта S_R сферадан ташқарида ётади. Бу нуқта учун ушбу инверсия алмаштириш ўринлидир:

$$y = \frac{R^2}{|y^*|^2} y^*, \quad y^* = \frac{R^2}{|y|^2} y, \quad |y| = \sqrt{y_1^2 + y_2^2 + y_3^2},$$

ёки
$$y_i^* = \frac{R^2}{|y|^2} y_i, \quad y_i = \frac{R^2}{|y^*|^2} y_i^*, \quad i=1,2,3. \quad (4.59)$$

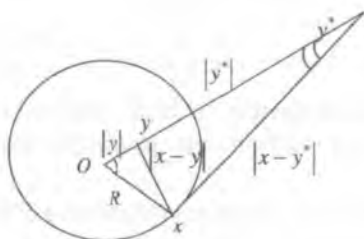
Грин функцияни қуйидаги кўринишда излаймиз:

$$G(x, y) = v(x, y) + g(x, y), \quad (4.60)$$

бу ерда $v(x, y) = \frac{1}{4\pi|x-y|}$ функция Лаплас тенгламасининг фундаментал ечими бўлиб, бу функция $y \neq x$ бўлганда y бўйича ҳам, x бўйича ҳам Лаплас тенгламасини қаноатлантиради.

$g(x, y) = -\frac{\alpha}{4\pi|x-y^*|}$ функция эса U_R да y бўйича ҳам, x бўйича

ҳам гармоник функция бўлиб, $C^\infty(U_R)$ синфга тегишлидир, яъни бу функциянинг махражи нолга айланмайди, α - кейинчалик аниқланадиган сон.



4.1 - чизма

Агар $x \in S_R$ бўлса, у ҳолда 4.1 – чизмага кўра Ox^* ва Oxy учбурчаклар ўхшаш бўлади, чунки улар умумий O бурчакка эга ва бу бурчакни ҳосил қилган томонлари (4.58) ва (4.59) тенгликларга кўра пропорционалдир, яъни

$$|y^*|/R = R/|y|,$$

бу ерда $|y^*|$ ва R - Ox^* ва Oxy учбурчакларнинг мос равишда томонларининг узунликлари.

Шундай қилиб, учбурчакларнинг ўхшашлигидан

$$R \cdot |x-y| = |y| \cdot |x-y^*| \text{ ёки } R \cdot |x-y| = |x-y^*| \cdot |y| \quad (4.61)$$

тенгликларни ҳосил қиламиз. Грин функциясининг таърифига кўра α сопини шундай танлаймизки, $G(x, y)|_{S_R} = 0$ бўлсин. Бундан ва (4.61) дан

$$\alpha \cdot |x-y| = |x-y^*| \Rightarrow \alpha = |x-y^*|/|x-y|, \quad x \in S_R \quad (4.62)$$

қилиб чиқади. (4.61) га асосан эса

$$\alpha = R/|y| \quad (4.63)$$

ол бўламиз.

Шундай қилиб, (4.60) ва (4.63)га кўра

$$G(x, y) = \frac{1}{4\pi|x-y|} - \frac{R}{4\pi|y||x-y^*|} \quad (4.64)$$

ни ҳосил қиламиз.

(4.64) формуланинг иккинчи қўшилувчисини (4.59) га асосан куйидагича ифодалаб оламиз:

$$\begin{aligned} \frac{R}{4\pi|y||x-y^*|} &= \frac{R}{4\pi|y||x-y^*|} \cdot \frac{|y|}{|y|} = \frac{R|y|}{4\pi|y|^2|x-y^*|} = \\ &= \frac{R|y|}{4\pi|x|y|^2 - y^*|y|^2} = \frac{R|y|}{4\pi|x|y|^2 - R^2y} \end{aligned} \quad (4.65)$$

(4.65) ифодани (4.64) формулага қўйиб, шар учун Грин функциясини куйидаги кўринишда топамиз:

$$G(x, y) = \frac{1}{4\pi|x-y|} - \frac{R|y|}{4\pi|x|y|^2 - R^2y} \quad (4.66)$$

2-Масала. $\Delta u(x, y, z) = 0$ тенгламанинг $D_1: z > 0$ ярим фазисидики Грин функцияси $G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_1} \right)$ кўринишда бу

бўлишини кўрсатинг, бу ерда

$$\begin{aligned} r &= \sqrt{(x - \xi)^2 + (y - \eta)^2 + (z - \zeta)^2}, \\ r_1 &= \sqrt{(x - \xi)^2 + (y - \eta)^2 + (z + \zeta)^2} \end{aligned} \quad (4.2\text{-чизма})$$

Ечиш. (4.56) ва (4.11) асосан, Грин функцияси $G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} + g(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) \right)$ кўринишга эга бўлади. $g(x, y, z; \xi, \eta, \zeta)$

функция, қаралаётган соҳада гармоник функция бўлгани учун $\Delta g(x, y, z) = 0$ ва $\Delta g(\xi, \eta, \zeta) = 0$ тенгламаларни қаноатлантириши шун билан бирга (4.57) шартга асосан (x, y, z) ва (ξ, η, ζ) нукталарнинг ҳеч бўлмаганда биттаси ∂D_1 га тегишли бўлганда $G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = 0$, яъни $g(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = -1/r$ бўлиши керак. Демак, (x, y, z) ва (ξ, η, ζ) нукталарнинг ҳеч бўлмаганда биттаси ∂D_1 га тегишли бўлиши учун $z = 0$ ёки $\zeta = 0$ бўлиши шарт. Бундан $r = r_1$ бўлади, яъни $g(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = -1/r_1$. Бу функция D_1 соҳасида гармоникдир.

Шундай

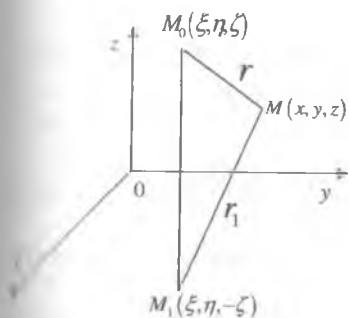
$$G(x, y, z; \xi, \eta) = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} + g(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) \right) = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_1} \right) \quad \text{функция } D_1 \text{ соҳасида}$$

Лаплас тенгламасининг Грин функцияси бўлади.

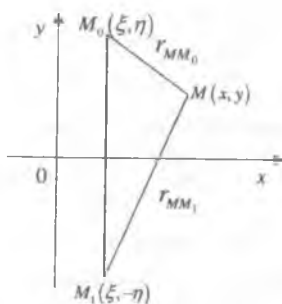
$\Delta u(x, y) = 0$ тенгламанинг $D_2: y > 0$ ярим текисликдаги Грин функцияси қуйидаги кўринишда бўлади:

$$G(x, y; \xi, \eta) = G(\xi, \eta; x, y) = \frac{1}{2\pi} \left[\ln \frac{1}{r_{MM_0}} - \ln \frac{1}{r_{MM_1}} \right], \quad (4.67)$$

бу ерда $\left. \begin{matrix} r_{MM_0} \\ r_{MM_1} \end{matrix} \right\} = \sqrt{(x - \xi)^2 + (y \mp \eta)^2} \quad (4.3\text{-чизма}).$



4.2 – чизма



4.3 – чизма

Интеграл ифода [11], [15]. Агар $u(x)$ функция $C^2(D) \cap C^1(\bar{D})$ шартини тегинли бўлса, у ҳолда бу функциянинг **интеграл ифодаси**

$$u(x) = \frac{1}{2\pi} \int_S \left[\frac{\partial u(\xi)}{\partial n} E(x, \xi) - u(\xi) \frac{\partial E(x, \xi)}{\partial n} \right] d_\xi S - \frac{1}{2\pi} \int_D E(x, \xi) \Delta u(\xi) d\xi =$$

$$= \begin{cases} \frac{1}{2\pi} \int_S \left[\frac{\partial u(\xi)}{\partial n} \ln \frac{1}{r} - u(\xi) \frac{\partial}{\partial n} \ln \frac{1}{r} \right] d_\xi S - \\ \quad - \frac{1}{2\pi} \int_D \ln \frac{1}{r} \Delta u(\xi) d\xi, & n = 2, \\ \frac{1}{(n-2)|S_1|} \int_S \left[\frac{1}{r^{n-2}} \frac{\partial u(\xi)}{\partial n} - u(\xi) \frac{\partial}{\partial n} \left(\frac{1}{r^{n-2}} \right) \right] d_\xi S - \\ \quad - \int_D \frac{\Delta u(\xi)}{r^{n-2}} d\xi, & n > 2 \end{cases} \quad (4.68)$$

$$= \begin{cases} \frac{1}{(n-2)|S_1|} \int_S \left[\frac{1}{r^{n-2}} \frac{\partial u(\xi)}{\partial n} - u(\xi) \frac{\partial}{\partial n} \left(\frac{1}{r^{n-2}} \right) \right] d_\xi S - \\ \quad - \int_D \frac{\Delta u(\xi)}{r^{n-2}} d\xi, & n > 2 \end{cases} \quad (4.69)$$

шартини қанақадан бўлади, бу ерда S_1 - бирлик сфера.

Агар $u(x)$ функция D соҳада гармоник функция бўлса, у ҳолда (4.68) ва (4.69) формулаларда $\Delta u = 0$ бўлиб, бу **гармоник функциянинг интеграл ифодаси**

$$u(x) = \begin{cases} \frac{1}{2\pi} \int_S \left[\frac{\partial u(\xi)}{\partial n} \ln \frac{1}{r} - u(\xi) \frac{\partial}{\partial n} \ln \frac{1}{r} \right] d_\xi S, & n = 2, \end{cases} \quad (4.70)$$

$$= \begin{cases} \frac{1}{(n-2)|S_1|} \int_S \left[\frac{1}{r^{n-2}} \frac{\partial u(\xi)}{\partial n} - u(\xi) \frac{\partial}{\partial n} \left(\frac{1}{r^{n-2}} \right) \right] d_\xi S, & n > 2 \end{cases} \quad (4.71)$$

кўринишда бўлади.

Юкоридаги интеграл ифодаларга ўхшаш унинг
 $\Delta u(x, y) = -f(x)$ Пуассон тенгнамаси учун $u|_S = \varphi(x)$,
 Дирихле масаласининг ечими

$$u(x) = - \int_S \frac{\partial G}{\partial n_y} \cdot \varphi(y) dS_y + \int_D G(x, y) f(y) dy, \quad (4.72)$$

формула орқали топилади, бу ерда $G(x, \xi)$ Грин функция бўлиши
 (4.56) формуладан аниқланади.

Грин функцияси ёрдамида чегаравий масалаларни ечимини
 Ярим текисликда (4.2) Лаплас тенгнамаси учун ($n=2$) Дирихле
 масаласини қараймиз:

$$\Delta u \equiv \Delta u(x, y) = 0, \quad y > 0, \quad -\infty < x < +\infty, \quad (4.73)$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad -\infty < x < +\infty. \quad (4.74)$$

(4.73), (4.74) масаланинг ечими куйидаги кўринишда

$$u(x, y) = \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi) \cdot \left. \frac{\partial G(x, y; \xi, \eta)}{\partial \eta} \right|_{\eta=0} d\xi \quad (4.75)$$

ифодаланеди, бу ерда $G(x, y; \xi, \eta)$ – функция (4.67) формула орқали
 аниқланади, яъни

$$G(x, y; \xi, \eta) = \frac{1}{2\pi} \left[\ln \frac{1}{\sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2}} - \ln \frac{1}{\sqrt{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2}} \right]$$

Бу функцияни η бўйинча дифференциаллаб, куйидагига

$$\frac{\partial G}{\partial \eta} = \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{-(y-\eta)}{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2} + \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{(y+\eta)}{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2} \quad (4.76)$$

эга бўламиз.

(4.76) ни (4.75) га қуйиб, (4.73), (4.74) масаланинг ечимини

$$u(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{f(\xi)}{(x-\xi)^2 + y^2} d\xi \quad (4.77)$$

оламиз.

3-Масала. Куйидаги $\Delta u(x, y) = 0, \quad y > 0, \quad -\infty < x < +\infty,$ (4.78)

$$u(x, 0) = \frac{x}{x^2 + 1}, \quad -\infty < x < +\infty. \quad (4.79)$$

Дирихле масаласини ечинг.

Ечиш. (4.78) ни (4.77) га қуйиб, куйидагини ҳисоблаймиз:

$$u(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\xi d\xi}{[(x-\xi)^2 + y^2](1+\xi^2)} = 2iy [\operatorname{res}f(i) + \operatorname{res}f(x+iy)], \quad (4.79)$$

бу ерди $f(z) = \xi / [(x-\xi)^2 + y^2](1+\xi^2)$.

Бундан, чегирмалар ҳақидаги теоремадан фойдаланиб [9], [14]

$$\operatorname{res}f(i) = \frac{1}{2[(i-x)^2 + y^2]}, \quad \operatorname{res}f(x+iy) = \frac{x+iy}{2iy[1-(x+iy)^2]} \quad (4.80)$$

ни тонамиз.

Буни (4.79) га кўямиз:

$$\begin{aligned} u(x, y) &= \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\xi d\xi}{[(x-\xi)^2 + y^2](1+\xi^2)} = \frac{iy}{(i-x)^2 + y^2} + \frac{x+iy}{1-(x+iy)^2} = \\ &= \frac{iy}{[(i-x)+iy][(i-x)-iy]} + \frac{x+iy}{[(x+iy)-1][(x+iy)+1]} = \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{1}{i-x-iy} - \frac{1}{i-x+iy} \right] + \frac{1}{2} \left[\frac{1}{x+iy-1} - \frac{1}{1+x+iy} \right] = \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{1}{i(y-1)+x} - \frac{1}{i(1+y)-x} + \frac{1}{x+i(y-1)} + \frac{1}{x+i(y+1)} \right] = \\ &= \frac{1}{2} \left[\frac{1}{i(1+y)-x} + \frac{1}{x+i(y+1)} \right] = \frac{1}{2} \left[\frac{x-i(y+1)}{(1+y)^2 + x^2} + \frac{x+i(y+1)}{x^2 + (y+1)^2} \right] = \\ &= \frac{x}{x^2 + (1+y)^2}. \end{aligned}$$

Шундай қилиб, (4.73), (4.78) масаланинг ечими

$$u(x, y) = \frac{x}{x^2 + (1+y)^2}$$

шаклида бўлади.

Ярим фазода (4.2) Лаплас тенгламаси учун ($n=3$) Дирихле масаласини қараймиз:

$$\Delta u = \Delta u(x, y, z) = 0, \quad -\infty < x, y < +\infty, \quad z > 0,$$

$$u(x, y, 0) = f(x, y), \quad -\infty < x, y < +\infty.$$

Бу масаланинг ечими куйидаги кўринишда

$$u(x, y, z) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi, \eta) \frac{\partial G}{\partial \zeta} \Big|_{\zeta=0} d\xi d\eta$$

ифодалангани, бу ерда $G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta)$ — функция ушбу формула орқали аниқланади (4-§ даги 2-масалага қаранг)

$$G(x, y, \xi, \eta) = \frac{1}{4\pi} \left[\frac{1}{\sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z-\zeta)^2}} - \frac{1}{\sqrt{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z+\zeta)^2}} \right]$$

Бу функцияни ζ бўйинча дифференциаллаб, сўнг $\zeta = 0$ кўйиш кўйидагига

$$\left. \frac{\partial G}{\partial \zeta} \right|_{\zeta=0} = \frac{1}{4\pi} \cdot \frac{2z}{[(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + z^2]^{3/2}}$$

эга бўламиз.

Демак, ярим фазода ($z > 0$) (4.2) Лаплас тенгламаси учун Дирихле масаласининг ечими

$$u(x, y, z) = \frac{1}{4\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{2z}{[(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + z^2]^{3/2}} f(\xi, \eta) d\xi d\eta \quad (4.3)$$

кўринишда бўлади.

4-Масала. Кўйидаги

$$\Delta u(x, y, z) = 0, \quad -\infty < x, y < +\infty, \quad z > 0,$$

$$u(x, y, 0) = \cos x \cdot \cos y, \quad -\infty < x, y < +\infty.$$

Дирихле масаласини ечинг.

Ечиш. Кўйилган Дирихле масаласининг ечими кўйидаги

$$u(x, y, z) = \frac{z}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos \xi \cdot \cos \eta d\xi d\eta}{[(\xi-x)^2 + (\eta-y)^2 + z^2]^{3/2}}$$

формуладан топилади. Бу интегрални ҳисоблаш учун $\xi - x = w$, $\eta - y = v$ алмаштиришларни бажариб,

$$\begin{aligned} u(x, y, z) &= \frac{z}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos(x+w) \cdot \cos(y+v) dw dv}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}} = \\ &= \frac{z}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos w \cdot \cos x - \sin w \cdot \sin x}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}} [\cos v \cdot \cos y - \sin v \cdot \sin y] dw dv = \\ &= \frac{z}{2\pi} \cos x \cdot \cos y \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos w \cdot \cos v dw dv}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}}, \end{aligned} \quad (4.4)$$

ни ҳосил қиламиз, ифодадаги қолган учта интеграллар интеграл остидаги функцияларнинг тоқлигига кўра нолга тенг бўлади.

Энди ушбу интегрални хисоблаймиз:

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos w \cdot \cos v \, dw \, dv}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}} = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos(w+v) + \sin w \cdot \sin v \, dw \, dv}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}} =$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos(w+v) \, dw \, dv}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}},$$

чүнكى

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin w \cdot \sin v \, dw \, dv}{[w^2 + v^2 + z^2]^{3/2}} = 0$$

Дирри интегралда $\mu = \frac{1}{\sqrt{2}}(w+v)$, $\rho = \frac{1}{\sqrt{2}}(w-v)$ алмаштиришларни
ишга жорий,

$$J = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos(\sqrt{2}\mu) \, d\mu \, d\rho}{[\mu^2 + \rho^2 + z^2]^{3/2}} = \int_{-\infty}^{+\infty} \cos(\sqrt{2}\mu) \, d\mu \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\rho}{[\mu^2 + \rho^2 + z^2]^{3/2}} =$$

$$= \left\{ \rho = \sqrt{\mu^2 + z^2} \operatorname{tg} t \right\} = \int_{-\infty}^{+\infty} \cos(\sqrt{2}\mu) \, d\mu \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \frac{|\cos t| \, dt}{\mu^2 + z^2} =$$

$$= 2 \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos(\sqrt{2}\mu)}{\mu^2 + z^2} \, d\mu \quad (4.82)$$

ни на бўламиз.

(4.82) формулага чегирмалар ҳақидаги Коши [14] теоремасини қўйлаймиз:

$$J = \operatorname{Re} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(e^{i\sqrt{2}\mu} + e^{-i\sqrt{2}\mu})}{\mu^2 + z^2} \, d\mu = 2 \operatorname{Re} \int_0^{+\infty} \frac{e^{i\sqrt{2}\mu}}{\mu^2 + z^2} \, d\mu = 4\pi i \operatorname{res} \left. \frac{e^{i\sqrt{2}\mu}}{\mu^2 + z^2} \right|_{\mu=zi} =$$

$$= 4\pi i \cdot \frac{e^{-z\sqrt{2}}}{2zi} = \frac{2\pi}{z} \cdot e^{-z\sqrt{2}}$$

шундан ва (4.81)дан қўйилган Дирихле масаласининг ечимини

$$u(x, y, z) = e^{-z\sqrt{2}} \cos x \cdot \cos y.$$

шундан топамиз.

Бошқа усуллар ёрдамида чегаравий масалаларни ечиш.

1- Изоҳ. (4.73), (4.78) масаланинг ечимини Грин функциясидан фойдаланмасдан ҳам топиш мумкин. Ҳақиқатан,

$$u(x, y) = \frac{1}{2\pi} \ln \frac{1}{\sqrt{x^2 + (y + \alpha)^2}} \quad (\alpha > 0)$$

функция юқори ярим текисликда ($y > 0$) (4.73) Лаплас тенгламасини қаноатлантиради, яъни

$$\Delta u(x, y) = \Delta \ln \frac{1}{\sqrt{x^2 + (y + \alpha)^2}} = 0.$$

Бундан ташқари қуйидаги тенгликлар ўринли:

$$\frac{\partial}{\partial x} \Delta \ln \frac{1}{\sqrt{x^2 + (y + \alpha)^2}} = 0 \quad \text{ёки} \quad \Delta \frac{\partial}{\partial x} \ln \frac{1}{\sqrt{x^2 + (y + \alpha)^2}} = 0,$$

яъни

$$\Delta \left(\frac{x}{r^2} \right) = 0, \quad r^2 = x^2 + (y + \alpha)^2.$$

Шундай қилиб, $u(x, y) = \frac{x}{x^2 + (y + \alpha)^2}$ функция юқори ярим текисликда гармоникдир. Бундан, (4.78) чегаравий шартга кўра $\alpha = 1$ га тенг бўлиб, $u(x, y) = \frac{x}{x^2 + (1 + y)^2}$ функция (4.73), (4.78) масаланинг ечими бўлади.

2- Изоҳ. Агар $z = x + iy$, $\frac{y}{(x - \xi)^2 + y^2} = \operatorname{Re} \frac{1}{i(\xi - z)}$ бўлса, у ҳолда (4.77) формулани қуйидаги кўринишда

$$u(z) = \operatorname{Re} \frac{1}{\pi i} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{u(\xi)}{\xi - z} d\xi \quad (4.81)$$

ёзиб оламиз.

Энди ярим текисликда ($\operatorname{Im} z > 0$) (яъни $y > 0$ да) Лаплас тенгламаси учун Дирихле масаласини кўрайлик:

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad -\infty < x < +\infty, \quad y > 0,$$

$$u(x, y) \Big|_{y=0} = R(x), \quad -\infty < x < +\infty,$$

бу ерда $R(z)$ ҳақиқий ўқда қутб махсус нуктага эга бўлмаган ҳақиқий рационал функция бўлиб, $z \rightarrow \infty$ да $R(z) \rightarrow 0$.

Берилган Дирихле масаласининг ечими

$$u(z) = \operatorname{Re} \frac{1}{\pi i} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{R(\xi)}{\xi - z} d\xi \quad (4.84)$$

формула оркали топилади. (4.84) формуладаги интеграл четирмалар ҳақидаги Коши [9], [14] теоремасини ёрдамида ҳисобланади:

$$u(z) = -2 \operatorname{Re} \sum_{\operatorname{Im} \zeta_0 < 0} \operatorname{res}_{\zeta = \zeta_0} \frac{R(\zeta)}{\zeta - z}. \quad (4.85)$$

5-Масала. Қуйидаги

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad -\infty < x < +\infty, \quad y > 0,$$

$$u(x, 0) = \frac{k}{x^2 + 1}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad k = \text{const}$$

Дирихле масаласини ечинг.

Ҳ.ч.ш. (4.84) ва (4.85) формулалардан фойдаланиб, Дирихле масаласининг ечимини қуйидаги кўринишда

$$u(z) = -2 \operatorname{Re} \operatorname{res}_{\zeta = -i} \frac{k}{(\zeta - z)(1 + \zeta^2)} = -2 \operatorname{Re} \frac{k}{2i(z + i)} = \frac{k(y + 1)}{x^2 + (y + 1)^2}.$$

ишамиз.

6-Масала. Қуйидаги

$$\Delta u(x, y, z) = z e^{-z} \sin x \cdot \sin y, \quad -\infty < x, y < +\infty, \quad z > 0,$$

$$u(x, y, 0) = 0, \quad -\infty < x, y < +\infty$$

масаланинг $z \rightarrow +\infty$ да чегараланган $u(x, y, z)$ ечимини топинг.

Ҳ.ч.ш. Берилган масалани ечимини $u(x, y, z) = \vartheta(z) \cdot \sin x \cdot \sin y$ кўринишда излаймиз. У ҳолда

$$\Delta u \equiv \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = -\vartheta(z) \cdot \sin x \cdot \sin y - \vartheta'(z) \cdot \sin x \cdot \sin y + \vartheta''(z) \cdot \sin x \cdot \sin y$$

ни ҳисобга олиб, қуйидаги тенгликка

$$-2\vartheta'(z) \cdot \sin x \cdot \sin y + \vartheta''(z) \cdot \sin x \cdot \sin y = z e^{-z} \sin x \cdot \sin y$$

ни бўламиз. Бундан қуйидаги

$$\vartheta''(z) - 2\vartheta'(z) = z e^{-z}$$

линей дифференциал тенгламани ҳосил қиламиз. Унинг умумий

ёшми

$$\vartheta(z) = c_1 e^{\sqrt{2}z} + c_2 e^{-\sqrt{2}z} + e^{-z}(2-z) \quad (4.86)$$

кўринишда бўлади.

Энди c_1 ва c_2 ўзгармасларни чегаравий шартлар ёрдамида топамиз. (4.86) ечимда $c_1 = 0$, чунки агар $c_1 \neq 0$ бўлса, у ҳолда $z \rightarrow +\infty$ да $\vartheta(z) \rightarrow \infty$ бўлади. Шунинг учун (4.86) ечимда $z = 0$ да $0 = \vartheta(0) = c_2 + 2 \Rightarrow c_2 = -2$ аниқлаймиз. Демак, (4.86) кўринишда куйилган масаланинг ечими

$$u(x, y, z) = \left[e^{-z}(2-z) - 2e^{-\sqrt{2}z} \right] \sin x \cdot \sin y.$$

кўринишда топамиз.

7-Масала. Куйидаги

$$\Delta u(x, y, z) = 0, \quad -\infty < x, y < +\infty, \quad z > 0,$$

$$u(x, y, 0) = \frac{x^2 + y^2 - 2}{(x^2 + y^2 + 1)^{5/2}}, \quad -\infty < x, y < +\infty$$

масаланинг $u(x, y, z)$ ечимини топинг.

Ечиш. Шунини айтиш мумкинки, $z > 0$ ярим фазонинг ҳамма

жойида $u(x, y, z) = \frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (1+z)^2}}$ функция $u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} = 0$

Лаплас тенгламасини қаноатлантиради, яъни

$$\Delta \left[\frac{1}{\sqrt{x^2 + y^2 + (1+z)^2}} \right] = 0.$$

Бу тенгликни z бўйича икки марта дифференциаллаб, куйидагидек

$$\Delta \left[\frac{x^2 + y^2 - 2(1+z)^2}{(x^2 + y^2 + (1+z)^2)^{5/2}} \right] = 0 \quad (4.87)$$

эга бўламиз. Бундан ҳулоса қилиб, шунини айтиш лозимки

$$u(x, y, z) = \frac{x^2 + y^2 - 2(1+z)^2}{(x^2 + y^2 + (1+z)^2)^{5/2}} \quad (4.88)$$

функция $z > 0$ ярим фазонинг ҳамма жойида гармоник бўлиши ((4.87) га қаранг), $z = 0$ да куйидаги

$$u|_{z=0} = \frac{x^2 + y^2 - 2}{(x^2 + y^2 + 1)^{5/2}}$$

тегирайий шартни қаноатлантиради.

Шундай қилиб, қуйилган масаланинг ечими (4.88) формула шаклида топиллади.

Бигармоник тенглама. Ушбу $\Delta^2 u = 0$ бигармоник ва $\Delta u = f$ тенгламалар учун Грин функциясидан фойдаланмай тегирайий масалалар ўрганиш мумкин.

8-Масала. Қуйидаги $K = \{ (r, \varphi) : 0 \leq r \leq a, 0 \leq \varphi < 2\pi \}$ соҳада

$$\Delta^2 u = 0 \quad K \text{ да,}$$

$$u|_{r=a} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{r=a} = A \cos \varphi \quad \partial K \text{ да}$$

масалани ечинг, n -доиранинг чегарасида ўтказилган ташқи нормал.

Ечиш. Бизга маълумки, бигармоник тенглама учун Дирихле масаласи:

$$u|_{r=a} = \psi, \quad \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{r=a} = \phi$$

ушбу кўринишдаги ечимга эга

$$u(r, \varphi) = \frac{1}{2a\pi} (r^2 - a^2)^2 \left[-\frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \frac{\phi(t) dt}{r^2 + a^2 - 2ar \cos(\varphi - t)} + \int_0^{2\pi} \frac{\psi(t)[a - r \cos(\varphi - t)] dt}{[r^2 + a^2 - 2ar \cos(\varphi - t)]^2} \right]. \quad (4.89)$$

(4.89) формулага $\psi = 0$, $\phi = A \cos \varphi$ қўйиб,

$$u(r, \varphi) = -\frac{A}{2a} (r^2 - a^2)^2 \int_0^{2\pi} \frac{1}{2\pi} \frac{\cos t dt}{r^2 + a^2 - 2ar \cos(\varphi - t)}$$

ёзиш қиламиз. IV бобнинг 3-§ кўра охириги интеграл Лаплас шаклида ёзилади.

$$\Delta v = 0 \quad K \text{ да,}$$

$$v|_{r=a} = \cos \varphi \quad \partial K \text{ да}$$

Дирихле масаласининг ечимидир. Бу масаланинг ечими $v = \frac{1}{a} \cos \varphi$ кўринишда бўлади. Демак, қўйилган масала ечимининг шаклига кўра қуйидаги тенгликка

$$\frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \frac{\cos t dt}{r^2 + a^2 - 2ar \cos(\varphi - t)} = \frac{r}{a} \cos \varphi$$

эга бўламиз.

Шундай қилиб, бигармоник тенглама учун қўйилган Дирихле масаласининг ечими

$$u(r, \varphi) = -\frac{Ar(r^2 - a^2)^2}{2a^2} \cos \varphi$$

кўринишда бўлади.

9-Масала. Қуйидаги $K = \{(r, \varphi): 0 \leq r \leq a, 0 \leq \varphi < 2\pi\}$ соҳада

$$\Delta^2 u = 1 \quad K \text{ да,}$$

$$u|_{r=a} = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{r=a} = 0, \quad \partial K \text{ да}$$

масалани ечинг, n -доиранинг чегарасада ўтказилган таниқ бирлик нормал.

Ечиш. Фараз қилайлик, изланаётган ечим фақат r га боғлиқ бўлсин, яъни $u = u(r)$. У ҳолда

$$\Delta^2 u = \left(\frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{\partial}{r \partial r} \right)^2 u = \left(\frac{\partial^4}{\partial r^4} + \frac{2\partial^3}{r \partial r^3} + \frac{\partial^2}{r^2 \partial r^2} \right) u$$

ўринлидир.

Шундай қилиб, оддий дифференциал тенглама учун қўйилган масалага келамиз:

$$\frac{d^4 u}{dr^4} + \frac{2d^3 u}{r dr^3} + \frac{d^2 u}{r^2 dr^2} = 1, \quad 0 < r < a, \quad u|_{r=a} = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=a} = 0.$$

Бу масалани ечиб, қўйилган масаласининг ечимини

$$u(r) = \frac{a^4}{7} \left[\frac{1}{12} \left(\frac{r}{a} \right)^4 - \frac{1}{3} \left(\frac{r}{a} \right)^2 + \frac{1}{4} \right]$$

кўринишда топамиз.

10-Масала. Қуйидаги $E = \{(x, y): -\infty < x < +\infty, y > 0\}$ яриқ текисликда

$$\Delta^2 u = e^{-2y} \sin x \quad E \text{ да} \quad u|_{y=0} = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0} = 0, \quad -\infty < x < +\infty$$

масалани ечинг.

11. Берилган тенгламани қўйидаги кўринишда ёзиб оламиз:

$$\frac{\partial^4 u}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 u}{\partial y^4} = e^{-2y} \sin x.$$

Бу тенгламанинг ечимини $u(x, y) = \omega(y) \sin x$ кўринишда топишимиз, $\omega(y)$ — номаълум функция. $u(x, y) = \omega(y) \sin x$ функцияни берилган тенгламага қўйиб,

$$\omega^{(IV)} - 2\omega'' + \omega = e^{-2y}$$

оддий дифференциал тенгламани оламиз. Унинг умумий ечими

$$\omega(y) = C_1 e^y + C_2 y e^y + C_3 e^{-y} + C_4 y e^{-y} + \frac{1}{9} e^{-2y}$$

кўринишда бўлади. Масала шартига кўра $C_1 = 0$, $C_2 = 0$ тенг, шунингча $y \rightarrow +\infty$ да $\omega(y) \rightarrow \infty$ бўлади. C_3 , C_4 лар $\omega(0) = \omega'(0) = 0$ шартлардан топилади. Демак, оддий дифференциал тенгламанинг ечими

$$\omega(y) = \frac{1}{9} (-e^{-y} + y e^{-y} + e^{-2y})$$

кўринишда бўлиб, қўйилган масаласининг ечими эса

$$u(x, y) = \frac{1}{9} (-e^{-y} + y e^{-y} + e^{-2y}) \sin x$$

формуладан топилади.

Мустақил ечиш учун масалалар

11. $\Delta u(x, y, z) = 0$ тенгламанинг $y > 0$, $z > 0$ икки ёқли бурчакдаги Грин функцияси

$$G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} - \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} + \frac{1}{r_3} \right)$$

кўринишига эга бўлишини кўрсатинг. Бу ерда

$$r = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z-\zeta)^2}, \quad r_1 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z+\zeta)^2},$$

$$r_2 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z-\zeta)^2}, \quad r_3 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z+\zeta)^2}.$$

12. $\Delta u(x, y, z) = 0$ тенгламанинг $x > 0$, $y > 0$, $z > 0$ октантдаги Грин функцияси

$$G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \sum_{k=0}^7 (-1)^k \frac{1}{r_k}$$

кўринишга эга бўлишини кўрсатинг. Бу ерда

$$r_0 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z-\zeta)^2}, \quad r_1 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z+\zeta)^2}$$

$$r_2 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z+\zeta)^2}, \quad r_3 = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z-\zeta)^2}$$

$$r_4 = \sqrt{(x+\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z-\zeta)^2}, \quad r_5 = \sqrt{(x+\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z-\zeta)^2}$$

$$r_6 = \sqrt{(x+\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z+\zeta)^2}, \quad r_7 = \sqrt{(x+\xi)^2 + (y+\eta)^2 + (z+\zeta)^2}$$

595. $\Delta u = 0$ тенгламанинг радиуси $R = 4$ га тенг бўлган шарнинг Грин функцияси

$$G(x, y) = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{|x-y|} - \frac{4}{|y||x-y^*|} \right) \quad \text{кўринишга эга бўлишини}$$

кўрсатинг.

596. $\Delta u(x, y, z) = 0$ тенгламанинг иккита $z = 0$ ва $z = l$ текислик билан чегараланган соҳадаги Грин функцияси

$$G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \sum_{n=-\infty}^{\infty} \left(\frac{1}{r_n} - \frac{1}{r'_n} \right)$$

кўринишга эга бўлишини кўрсатинг, бу ерда

$$r_n = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + [z - (2nl + \zeta)]^2},$$

$$r'_n = \sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + [z - (2nl - \zeta)]^2}.$$

597. $\Delta u(x, y, z) = 0$ тенгламанинг $z > 0$ ярим фазода $z = 0$

куйдаги $\frac{\partial u}{\partial z} + hu = 0$ чегаравий шартни қаноатлантирадиган

Грин функцияси топинг.

598. $\Delta u(x, y, z) = 0$ тенгламанинг куйидаги соҳадаги Грин функциясини топинг:

- 1) $x^2 + y^2 + z^2 < R^2, \quad z > 0$ ярим шарда;
- 2) $x^2 + y^2 + z^2 < R^2, \quad y > 0 \quad z > 0$ шарнинг тўртдан бир қисмида;
- 3) $x^2 + y^2 + z^2 < R^2, \quad x > 0 \quad y > 0 \quad z > 0$ шарнинг саккиздан би

қисмида.

599. $\Delta u(z) = 0, \quad z = x + iy$ тенгламанинг куйидаги соҳадаги Грин функциясини топинг:

- 1) $\text{Im } z > 0$ ярим текисликда;

- 2) $0 < \arg z < \frac{\pi}{2}$ текисликнинг тўртдан бирида;
 3) $|z| < R$ доирада;
 4) $|z| < R$ $\operatorname{Im} z > 0$ ярим доирада;
 5) $|z| < 1$, $0 < \arg z < \frac{\pi}{2}$ доиранинг тўртдан бирида;
 6) $0 < \operatorname{Im} z < \pi$ поласада;
 7) $0 < \operatorname{Im} z < \pi$, $\operatorname{Re} z > 0$ ярим поласада;

101) $D = \{(x, y) : -1 < x < 1, 0 < y < \sqrt{1-x^2}\}$ соҳада

$$\begin{cases} \Delta u(x, y) = 0, & -1 < x < 1, & 0 < y < \sqrt{1-x^2}, \\ u|_{x^2+y^2=r^2} = \varphi(s), & 0 \leq s \leq l, & \left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0} = v(x) & -1 < x < 1 \end{cases}$$

мисланинг Грин функциясини тузинг ва ечимни топинг.

102) $D = \{(x, y) : -1 < x < 1, 0 < y < \sqrt{1-x^2}\}$ соҳада

$$\begin{cases} \Delta u(x, y) = 0, & -1 < x < 1, & 0 < y < \sqrt{1-x^2}, \\ u|_{x^2+y^2=r^2} = \varphi(s), & 0 \leq s \leq l, & u|_{y=0} = \tau(x), & -1 \leq x \leq 1 \end{cases}$$

мисланинг Грин функциясини тузинг ва ечимни топинг.

103) $D = \left\{ (x, y) : -1 < x < 1, 0 < y < \left[\left(\frac{m+2}{2} \right)^2 (1-x^2) \right]^{\frac{1}{m+2}} \right\}$ соҳада

$$\begin{cases} y^m u_{xx} + u_{yy} = 0, & u|_{\Gamma} = \varphi(s), & 0 \leq s \leq l, \\ u|_{y=0} = \tau(x), & -1 \leq x \leq 1; & \Gamma : x^2 + \frac{4}{(m+2)^2} y^{m+2} = 1 \end{cases}$$

мисланинг Грин функциясини тузинг ва ечимни топинг.

104) $D = \left\{ (x, y) : -1 < x < 1, 0 < y < \left[\left(\frac{m+2}{2} \right)^2 (1-x^2) \right]^{\frac{1}{m+2}} \right\}$ соҳада

$$\begin{cases} y^m u_{xx} + u_{yy} = 0, & u|_{\Gamma} = \varphi(s), & 0 \leq s \leq l, \\ \left. \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0} = v(x), & -1 < x < 1; & \Gamma : x^2 + \frac{4}{(m+2)^2} y^{m+2} = 1 \end{cases}$$

мисланинг Грин функциясини тузинг ва ечимни топинг.

604. Ушбу

$$\Delta u(x, y, z) = f(x, y, z), \quad -\infty < x, y < +\infty, \quad z > 0,$$

$$u|_{z=0} = u_0(x, y), \quad -\infty < x, y < +\infty$$

Дирихле масаласини f ва u_0 куйидаги қийматларида ечинг: (f ва u_0 - бўлакли-узлуксиз ва чегараланган функциялар)

1) $f = e^{-z} \sin x \cdot \cos y, \quad u_0 = 0;$

2) $f = 0, \quad u_0 = \theta(y-x) = \begin{cases} 1, & y-x \geq 0, \\ 0, & y-x < 0; \end{cases}$

3) $f = 0, \quad u_0 = (1+x^2+y^2)^{-\frac{1}{2}};$

4) $f = 2((1+z)^2 + x^2 + y^2)^{-2}, \quad u_0 = (1+x^2+y^2)^{-1};$

$$\Delta u(x) = 0, \quad x_2 > 0, \quad x_3 > 0,$$

605. Ушбу $u|_S = u_0(x), \quad x = (x_1, x_2, x_3)$ Дирихле масаласини u_0

нинг куйидаги қийматларида ечинг:

1) u_0 - бўлакли-узлуксиз ва чегараланган функция;

2) $u_0|_{x_2=0} = 0, \quad u_0|_{x_3=0} = e^{-4x_1} \sin 5x_2;$

3) $u_0|_{x_2=0} = 0, \quad u_0|_{x_3=0} = x_2(1+x_1^2+x_2^2)^{-3/2}.$

$$\Delta u(x) = -f(x), \quad |x| < R,$$

606. Ушбу $u|_{|x|=R} = \varphi(x), \quad |x| = \sqrt{x_1^2 + x_2^2 + x_3^2}$ Дирихле масаласини

$|x| < R$ шарда ечинг.

$$\Delta u(x) = 4, \quad |x| < R,$$

607. Ушбу $u|_{|x|=R} = 0, \quad |x| = \sqrt{x_1^2 + x_2^2 + x_3^2}$ Дирихле масаласини

$|x| < R$ шарда ечинг.

$$\Delta u(x) = e^{|x|}, \quad |x| < R,$$

608. Ушбу $u|_{|x|=R} = 0, \quad |x| = \sqrt{x_1^2 + x_2^2 + x_3^2}$ Дирихле масаласини

$|x| < R$ шарда ечинг.

$$\Delta u(x, y) = 0, \quad -\infty < x < +\infty, \quad y > 0,$$

619) Ушбу $u|_{y=0} = \varphi(x)$, $-\infty < x < +\infty$ Дирихле масаласини φ нинг куйидаги кийматларида ечинг:

1) $\varphi(x)$ -бўлакли-узлуксиз ва чегараланган функция;

$$2) \varphi(x) = \theta(x-a) = \begin{cases} 1, & x-a \geq 0, \\ 0, & x-a < 0; \end{cases} \quad 3) \varphi(x) = \frac{4}{1+x^2};$$

$$4) \varphi(x) = \frac{8x}{1+x^2}; \quad 5) \varphi(x) = \frac{x^2-1}{(1+x^2)^2};$$

$$6) \varphi(x) = 5\cos x; \quad 7) \varphi(x) = \begin{cases} 0, & \text{агар } x < 0, \\ V, & \text{агар } x > 0. \end{cases}$$

610) Ушбу $\Delta u(x, y) = 0$, $-\infty < x < +\infty$, $y < 0$,

$$u|_{y=0} = \frac{2x}{(1+x^2)^2}, \quad -\infty < x < +\infty \text{ масалани ечинг.}$$

611) Куйидаги $\Delta u(x, y, z) = 0$, $-\infty < x, y < +\infty$, $z > 0$,

$$u(x, y, 0) = \frac{1}{(x^2 + y^2 + 1)^{3/2}}, \quad -\infty < x, y < +\infty$$

масаланинг $u(x, y, z)$ ечимини тошинг.

612) Куйидаги $K = \{(r, \varphi): 0 \leq r < a, 0 \leq \varphi < 2\pi\}$ соҳада

$$\Delta^2 u = x^2 + y^2 \quad K \text{ да}, \quad u|_{r=a} = 0, \quad \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{r=a} = 0$$

масалани ечинг, бу ерда n -доиранинг чегарасида ўтказилган танки бирлик нормал.

613) Куйидаги $K = \{(r, \varphi): 0 \leq r < a, 0 \leq \varphi < 2\pi\}$ соҳада

$$\Delta^2 u = 0 \quad K \text{ да}, \quad u|_{r=a} = 1, \quad \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{r=a} = \sin^3 \varphi$$

масалани ечинг, бу ерда n -доиранинг чегарасида ўтказилган танки бирлик нормал.

5- §. Штурм – Лиувил масаласи

Гиперболик, параболик ва эллиптик типдаги тенгламалар учун куйилган 1-3 чегаравий(аралаш) масалаларни ечишда Лиувил ва Фурье алмаштириш-лардан ҳамда Фурье усулидан фойдаланилганда [7],[15] аралаш масалалар куйидаги

$$Ly \equiv -(p(x)y'(x))' + q(x)y(x) = f(x) \quad (4.90)$$

$$\left. \begin{aligned} \alpha_1 y(a) - \alpha_2 y'(a) &= 0 \\ \beta_1 y(b) - \beta_2 y'(b) &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (4.91)$$

чегаравий масалага келтирилади, бу ерда

$$\alpha_1^2 + \alpha_2^2 \neq 0, \quad \beta_1^2 + \beta_2^2 \neq 0, \quad p(x) \in C^1[a, b], \quad p(x) \neq 0, \\ q(x) \in C[a, b], \quad f(x) \in C(a, b) \cap L_2(a, b).$$

Бунда $f_0(x) \in L_2(a, b)$ - квадрати билан жамланувчи функциялар

$$\text{синфи, яъни } \int_a^b |f_0(x)|^2 dx < \infty$$

5.1-Таъриф. M_L - L операторнинг аниқланиш соҳаси деб шундай $y(x)$ функцияларга айтиладики, $y(x) \in C^2(a, b) \cap C^1[a, b]$, $y''(x) \in L_2(a, b)$ синфга тегишли бўлиб, (4.91) чегаравий шартларни қаноатлантирсин.

Ушбу

$$Ly = \lambda y \quad (4.92)$$

тенгламани қараймиз.

5.2-Таъриф. (4.92) тенгламадаги λ параметрга мос (L операторнинг хос қийматлари) (4.92) тенгламанинг M_L соҳасида тегишли нолдан фарқли $y(x)$ (хос қийматига мос хос функция) ечимини топиш масаласига **Штурм - Лиувилл масаласи** дейилади [7].

Агар $\lambda = 0$ L операторнинг хос қийматлари бўлмаса, у ҳолда (4.90), (4.91) масаланинг ечими M_L соҳада ягона ва қуйидаги формуладан

$$y(x) = \int_a^b G_0(x, \xi) f(\xi) d\xi, \quad x \in R^n \quad (4.93)$$

топилади, бу ерда $G_0(x, \xi)$ - (4.90), (4.91) масаланинг Грин функцияси.

5.3-Таъриф. (4.90), (4.91) масаланинг Грин функцияси деб шундай $G_0(x, \xi)$ функцияга айтиладики, у функция

$\{(x, \xi): x \in [a, b], \xi \in (a, b)\}$ соҳада аниқланган бўлиб, $[a, b]$ ораликда билинган ҳар бир ξ учун x нинг функцияси сифатида қуйидаги шартларни қаноатлантирса:

1) x – нинг функцияси сифатида $G_0(x, \xi)$ функция ($x \neq \xi$) қуйидаги

$$-p(x)G_{xx}''(x, \xi) - p'(x)G_x'(x, \xi) + q(x)G_0(x, \xi) = 0 \quad (4.94)$$

тенгламани қаноатлантиради;

2) $G_0(x, \xi)$ функция $x=a$ ва $x=b$ бўлганда (4.91) чегаравий шартларни қаноатлантиради;

3) $x = \xi$ бўлганда $[a, \xi]$ ва $[\xi, b]$ ораликда x бўйича $G_0(x, \xi)$ функция узлуксиз, лекин биринчи тартибли ҳосиласи $x = \xi$ нуктада чекли узулишга эга, яъни:

$$\left. \begin{aligned} G_0(\xi + 0, \xi) &= G_0(\xi - 0, \xi) \\ G_{0x}'(\xi + 0, \xi) - G_{0x}'(\xi - 0, \xi) &= -\frac{1}{p(\xi)} \end{aligned} \right\} \quad (4.95)$$

Агар (4.90), (4.91) чегаравий масала фақат тривиал ечимга эга бўлса, у ҳолда бу масала учун ягона Грин функция мавжуд ва қуйидаги кўринишда

$$G_0(x, \xi) = \begin{cases} \varphi(\xi) y_1(x), & \text{агар } a \leq x \leq \xi \\ \psi(\xi) y_2(x), & \text{агар } \xi \leq x \leq b \end{cases} \quad (4.96)$$

ёзилади, бу ерда $y_1(x)$ ва $y_2(x)$ функциялар $L(y) = 0$ тенгламанинг ноқадар фаркли ечимлари бўлиб, мос равишда (4.91) тенгламанинг биринчи ва иккинчи шартларини қаноатлантиради.

(4.96) функция (4.95) шартни қаноатлантириши учун $\varphi(\xi)$ ва $\psi(\xi)$ функцияларни шундай танлаш керакки, қуйидаги система

$$\varphi(\xi) y_1(\xi) = \psi(\xi) y_2(\xi), \quad \varphi(\xi) y_1'(\xi) - \psi(\xi) y_2'(\xi) = -\frac{1}{p(\xi)} \quad (4.97)$$

ечимга эга бўлсин.

(4.97) кўра (4.96) ни қуйидаги кўринишда ифодалаймиз:

$$G_0(x, \xi) = -\frac{1}{K} \begin{cases} y_1(x) y_2(\xi), & a \leq x \leq \xi \\ y_1(\xi) y_2(x), & \xi \leq x \leq b \end{cases} \quad (4.98)$$

бу ерда

$$K = p(x)\omega(x) = p(a)\omega(a) \neq 0, \quad x \in [a, b] \quad (4.99)$$

$$\omega(x) = \begin{vmatrix} y_1(x) & y_2(x) \\ y_1'(x) & y_2'(x) \end{vmatrix}, \quad (4.100)$$

$\omega(x)$ – Вронский детерминант.

Агар $\lambda = 0$ L операторнинг хос қийматлари бўлмаса, у ҳолда $Ly = \lambda y + f(x)$ тенглама учун қўйилган (4.91) чегаравий масаланинг ечими куйидаги интеграл тенгламага

$$y(x) = \lambda \int_a^b G_0(x, \xi) y(\xi) d\xi + \int_a^b G_0(x, \xi) y(\xi) d\xi \quad (4.101)$$

тенг кучлидир, бу ерда $f(x) \in C(a, b) \cap L_2(a, b)$.

1-Мисол. Куйидаги

$$Ly \equiv -y'' = f(x) \quad (4.102)$$

$$y(0) = y(1) = 0 \quad (4.103)$$

масаланинг Грин функциясини тузинг ва унинг ечимини топинг.

Ечиш. $y'' = 0$ тенгламанинг умумий ечими $y(x) = C_1x + C_2$ дин иборат. Бунга кўра $y_1(x) = x$ ва $y_2(x) = x - 1$ функциялар мазкур равишда $y(0) = 0$ ва $y(1) = 0$ шартларни қаноатлантирувчи $y'' = 0$ тенгламанинг ечимлари бўлади. (4.90) ва (4.102) га асосан $p(x) = 1$

тенг. (4.100) кўра эса $\omega(x) = \begin{vmatrix} x & x-1 \\ 1 & 1 \end{vmatrix} = x - x + 1 = 1$ га тенг. Демак,

$K = p(x)\omega(x) = 1$. Бундан ва (4.98) формулага асосан (4.102), (4.103) масаланинг Грин функцияси куйидаги кўринишда

$$G_0(x, \xi) = \begin{cases} x(1-\xi), & 0 \leq x \leq \xi \\ \xi(1-x), & \xi \leq x \leq 1 \end{cases} \quad (4.104)$$

бўлади.

(4.93), (4.104) формулаларга кўра (4.102), (4.103) масаланинг ечими куйидаги формуладан

$$y(x) = \int_0^1 G_0(x, \xi) f(\xi) d\xi = \int_0^x \xi(1-x) f(\xi) d\xi + \int_x^1 x(1-\xi) f(\xi) d\xi =$$

$$= (1-x) \int_0^x \xi f(\xi) d\xi + x \int_x^1 (1-\xi) f(\xi) d\xi \quad (4.105)$$

ошлади.

2-Мисол. Куйидаги

$$-(x^2 + 1)y'' - 2xy' + 2y = \lambda y, \quad 0 < x < 1 \quad (4.106)$$

$$y'(0) = 0, \quad y(1) - y'(1) = 0 \quad (4.107)$$

Штурм-Лиувилл масаласига тенг кучли интеграл тенгламани ошнг.

Ечиш. $(x^2 + 1)y'' + 2xy' - 2y = 0$ тенгламанинг нолдан фаркли (4.107) нинг биринчи ва иккинчи шартларини мос равишда аниқлаштирувчи ечимлари

$$y_1(x) = 1 + x \operatorname{arctg} x \quad \text{ва} \quad y_2(x) = x \quad (4.108)$$

функциялардан иборат. (4.90) ва (4.106) тенгламаларга асосан $p(x) = x^2 + 1$, (4.100) кўра эса

$$\omega(x) = \begin{vmatrix} 1+x \operatorname{arctg} x & x \\ \operatorname{arctg} x + \frac{x}{1+x^2} & 1 \end{vmatrix} = 1 + x \operatorname{arctg} x - x \operatorname{arctg} x - \frac{x}{1+x^2} = 1 - \frac{x}{1+x^2} = \frac{1}{1+x^2}$$

оша. Демак, $K = p(x)\omega(x) = 1$. Бундан ва (4.98) формулага асосан (4.106) ва (4.107) масаланинг Грин функцияси куйидаги кўринишда

$$G_0(x, \xi) = \begin{cases} -\xi(1+x \operatorname{arctg} x), & 0 \leq x \leq \xi \\ -x(1+\xi \operatorname{arctg} \xi), & \xi \leq x \leq 1 \end{cases} \quad (4.109)$$

ошлади.

(4.101) ва (4.109) формулаларга асосан (4.106), (4.107) масаланинг ечими куйидаги интеграл тенгламага

$$y(x) = \lambda \int_0^1 G_0(x, \xi) y(\xi) d\xi$$

тенг кучли бўлади, бу ерда $G_0(x, \xi)$ - функция (4.109) формула орқали аниқланади.

3-Мисол. Куйидаги

$$Ly \equiv x^2 y'' + 2x y' = m(m+1)x^m, \quad m > 0 \quad (4.110)$$

$$y(1) = y'(1) = 0, \quad |y(0)| < \infty \quad (4.111)$$

масаланинг Грин функциясини тузунг ва унинг ечимини топиш.

Ечиш. $x^2 y'' + 2xy' = 0$ тенгламанинг нолдан фарқли (4.111) нинг биринчи ва иккинчи шартларини мос равишда қаноатлантирувчи ечимлари

$$y_1(x) = 1 \quad \text{ва} \quad y_2(x) = 2 - \frac{1}{x} \quad (4.112)$$

функциялардан иборат. (4.90) ва (4.110) тенгламаларга асосан

$$p(x) = -x^2. \quad (4.100) \quad \text{кўра эса} \quad \omega(x) = \begin{vmatrix} 1 & 2 - \frac{1}{x} \\ 0 & \frac{1}{x^2} \end{vmatrix} = \frac{1}{x^2} \quad \text{га эга. Демин}$$

$K = p(x)\omega(x) = -1$. Бундан ва (4.98) формулага асосан (4.110) ва (4.111) масаланинг Грин функцияси куйидаги кўринишда

$$G_0(x, \xi) = \begin{cases} 2 - \frac{1}{\xi}, & 0 < x \leq \xi \\ 2 - \frac{1}{x}, & \xi \leq x \leq 1 \end{cases} \quad \text{бўлади.} \quad (4.113)$$

(4.93), (4.113) формулаларга кўра (4.110), (4.111) масаланинг ечими ($f(\xi) = m(m+1)\xi^m$) куйидаги формуладан топилади:

$$\begin{aligned} y(x) &= \int_0^1 G_0(x, \xi) m(m+1) \xi^m d\xi = m(m+1) \left[\int_0^x \xi^m \left(2 - \frac{1}{\xi} \right) d\xi + \right. \\ &+ \left. \int_x^1 \xi^m \left(2 - \frac{1}{\xi} \right) d\xi \right] = m(m+1) \left[\left(2 - \frac{1}{x} \right) \frac{x^{m+1}}{m+1} + \right. \\ &+ \left. \left(\frac{2\xi^{m+1}}{m+1} - \frac{\xi^m}{m} \right) \Big|_{\xi=x}^{\xi=1} \right] = x^m + m - 1. \end{aligned}$$

(4.92), (4.91) масаланинг хос қийматлари ва хос функцияларини топиш.

Ушбу $y''(x) + \lambda y(x) = 0, \quad 0 < x < l$ бир жинсли тенгламани куйидаги бир жинсли чегаравий шартлар асосида хос қийматлари ва хос функцияларини топайлик:

I. Агар $y(0)=0$, $y(l)=0$ бўлса, y ҳолда масаланинг хос кийматлари $\lambda_n = \left(\frac{\pi n}{l}\right)^2$, ($n=1, 2, 3, \dots$) дан иборат бўлиб, унга мос

хос функциялар $y_n(x) = \sin \frac{\pi n}{l} x$, ($n=1, 2, 3, \dots$) кўринишда бўлади. Бу

хос функциялар нормасининг квадрати $\|y_n(x)\|^2 = \int_0^l \left[\sin \frac{\pi n}{l} x \right]^2 dx = \frac{l}{2}$ тенг.

II. Агар $y'(0)=0$, $y'(l)=0$ бўлса, y ҳолда масаланинг хос кийматлари $\lambda_n = \left(\frac{\pi n}{l}\right)^2$, ($n=1, 2, 3, \dots$) дан иборат бўлиб, унга мос хос

функциялар $y_n(x) = \cos \frac{\pi n}{l} x$, ($n=1, 2, 3, \dots$) кўринишда бўлади. Бу

хос функциялар нормасининг квадрати $\|y_n(x)\|^2 = \int_0^l \left[\cos \frac{\pi n}{l} x \right]^2 dx = \frac{l}{2} \varepsilon_n$, $\varepsilon_n = \begin{cases} 2, & n=0, \\ 1, & n \neq 0 \end{cases}$ тенг.

III. Агар $y(0)=0$, $y'(l)=0$ бўлса, y ҳолда масаланинг хос кийматлари $\lambda_n = \left(\frac{\pi(2n+1)}{l}\right)^2$, ($n=0, 1, 2, 3, \dots$) дан иборат бўлиб, унга

мос хос функциялар $y_n(x) = \sin \frac{\pi(2n+1)}{l} x$, ($n=0, 1, 2, 3, \dots$) кўринишда бў-

лади. Бу хос функциялар нормасининг квадрати $\|y_n(x)\|^2 = l/2$ тенг.

IV. Агар $y(0)=0$, $y'(l)+h y(l)=0$, $h>0$ бўлса, y ҳолда масаланинг хос кийматлари $\operatorname{tg} \mu = -\frac{\mu}{hl}$, $\mu^2 = \lambda l^2$ трансцендент

теңгламадан топилади ва унинг кўриниши

$\lambda_n = \left(\frac{\mu_n}{l}\right)^2$, ($n=1, 2, 3, \dots$) дан иборат бўлиб, унга мос хос

функциялар $y_n(x) = \sin \frac{\mu_n}{l} x$, ($n=1, 2, 3, \dots$) кўринишда бўлади.

Бу хос функциялар нормасининг квадрати

$$\|y_n(x)\|^2 = \int_0^l \left[\sin \frac{\mu_n}{l} x \right]^2 dx = \frac{l}{2} + \frac{hl^2}{2(\mu_n^2 + (hl)^2)}$$

V. Агар $y'(0)=0$, $y'(l)+hy(l)=0$, $h>0$ бўлса, y ҳолда масаланинг хос қийматлари $tg \mu = \frac{hl}{\mu}$, $\mu^2 = \lambda l^2$ трансцендент тенгламадан топилади ва унинг кўриниши $\lambda_n = \left(\frac{\mu_n}{l}\right)^2$, ($n=1, 2, 3, \dots$)дан иборат бўлиб, унга мос хос функциялар $y_n(x) = \cos \frac{\mu_n}{l} x$, ($n=1, 2, 3, \dots$) кўринишда бўлади. Бу хос функциялар нормасининг квадрати

$$\|y_n(x)\|^2 = \int_0^l \left[\cos \frac{\mu_n}{l} x \right]^2 dx = \frac{l}{2} + \frac{hl^2}{2(\mu_n^2 + (hl)^2)}$$

тенг.

VI. Агар $y'(0) - h_1 y(0) = 0$, $y'(l) + h_2 y(l) = 0$, $h_1 > 0$, $h_2 < 0$ бўлса, y ҳолда масаланинг хос қийматлари $tg \mu l = \frac{(h_1 + h_2) \mu}{\mu^2 - h_1 h_2}$, $\mu^2 = \lambda$ трансцендент тенгламадан топилади ва унинг кўриниши $\lambda_n = (\mu_n)^2$, ($n=1, 2, 3, \dots$)дан иборат бўлиб, унга мос хос функциялар

$$y_n(x) = \frac{1}{\sqrt{\lambda_n + h_1^2}} \left[\sqrt{\lambda_n} \cos \mu_n x + h_1 \sin \mu_n x \right], \quad (n=1, 2, 3, \dots)$$

кўринишда бўлади. Бу хос функциялар нормасининг квадрати

$$\|y_n(x)\|^2 = \int_0^l [y_n(x)]^2 dx = \frac{l}{2} + \frac{(h_1 + h_2)(h_1 h_2 + \mu_n^2)}{2(\mu_n^2 + h_1^2)(\mu_n^2 + h_2^2)}$$

тенг.

4-Мисол. Қуйидаги $y'' = \lambda y$, $y(0) = y(1) = 0$ масаланинг хос қийматлари ва хос функцияларини топинг.

Ечиш. Агар $\lambda = 0$ бўлса, y ҳолда $y = C_1 x + C_2$ бўлиб, чегаравий шартларга кўра $y \equiv 0$ бўлади. Демак, $\lambda = 0$ хос қиймат бўлмайди. Худди шундай $\lambda > 0$ да ҳам қуйилган масала тригонometric ечимга эга бўлади, яъни $y \equiv 0$. Агар $\lambda < 0$ бўлса, y ҳолда $y'' = -\lambda y$ тенглама $y = C_1 \sin \sqrt{-\lambda} x + C_2 \cos \sqrt{-\lambda} x$ кўринишда умумий ечимга эга бўлади. Бу ечимни чегаравий шартларга қуйиб, $C_1 = 0$

1) $\sin \sqrt{-\lambda} = 0$ хосил қиламиз. Шундай қилиб, берилган масала нолдан фарқли ечимга эга бўлди, агар $\lambda_k = -(k\pi)^2$, ($k=1, 2, 3, \dots$) бўлса. Бу масаланинг хос қийматлари, унга мос хос функциялар эса $y_k = \sin k\pi x$, ($k=1, 2, 3, \dots$) кўринишда бўлади.

5-Мисол. Қуйидаги $y'' = \lambda y$ $y'(0) = y(l) = 0$, $l > 0$ масаланинг хос қийматлари ва хос функцияларини топинг.

Ҳал. Агар $\lambda \geq 0$ бўлса, y ҳолда қўйилган масала хос қийматларга эга бўлмайди. Агар $\lambda < 0$ бўлса, y ҳолда $y'' = \lambda y$ утенглама

$y = C_1 \sin \sqrt{-\lambda} x + C_2 \cos \sqrt{-\lambda} x$ кўринишда умумий ечимга эга бўлади. Бу ечимни чегаравий шартларга қуйиб, $C_1 = 0$, $C_2 \cos \sqrt{-\lambda} l = 0$ ҳосил қиламиз. Шундай қилиб, берилган масала нолдан фарқли

ечимга эга бўлди, агар $\lambda_k = -\left(\frac{(2k+1)\pi}{2l}\right)^2$, ($k=0, 1, 2, 3, \dots$) бўлса. Бу масаланинг хос қийматлари, унга мос хос функциялар эса

$y_k = \cos \frac{(2k+1)\pi}{2l} x$, ($k=0, 1, 2, 3, \dots$) кўринишда бўлади.

Мустақил ечиш учун масалалар

1. Қуйидаги масалаларни $(0,1)$ интервалда Грин функциясини топинг.

111 $-y'' = f(x)$, $y(0) = y(1) = 0$.

112 $-y'' = f(x)$, $y'(0) = y(0)$, $y(1) + y'(1) = 0$.

113 $-y'' = f(x)$, $y(0) = h y'(0)$, $y(1) = 0$, $h \geq 0$.

114 $-y'' - y = f(x)$, $y(0) = y(1) = 0$.

115 $-y'' - y = f(x)$, $y'(0) = y(0)$, $y(1) = y'(1)$.

116 $-y'' + y = f(x)$, $y(0) = y(1) = 0$.

117 $-y'' + y = f(x)$, $y'(0) = y'(1) = 0$.

118 $-(1+x^2)y'' - 2xy' = f(x)$, $y(0) = y'(0)$, $y(1) = 0$

119 $-(1+x^2)y'' - 2xy' = f(x)$, $y(0) = 0$, $y(1) + y'(1) = 0$.

120 $-(3+x^2)y'' - 2xy' = f(x)$, $y(0) = y'(0)$, $y(1) = 0$.

$$624. -(x+1)^2 y'' - 2(x+1)y' + 2y = f(x), \quad y(0) = y(1) = 0.$$

$$625. -\left(\frac{1}{x-2} y'\right)' + \frac{3y}{(x-2)^3} = f(x), \quad y(0) = 0, \quad y(1) = 0.$$

$$626. -(xy')' + \frac{4}{x} y = f(x), \quad y(0) = y(1) = 0.$$

$$627. -\frac{1}{x^2} y'' + \frac{2}{x^3} y' - \frac{2}{x^4} y = f(x), \quad y'(0) = y(1) = 0.$$

$$628. y'' = f(x), \quad y(0) + y(1) = 0, \quad y'(0) + y'(1) = 0.$$

II. Қуйидаги масалаларни Грин функциясини тузинг.

$$629. y'' - k^2 y = f(x), \quad k \neq 0 \quad y(-1) = y(1), \quad y'(-1) = y'(1).$$

$$630. y'' + y = f(x), \quad y(0) = y(\pi), \quad y'(0) = y'(\pi).$$

$$631. xy'' - y' = f(x), \quad y'(1) = 0, \quad y(2) = 0.$$

$$632. x^2 y'' + x y' - y = f(x), \quad y(1) = 0, \quad y(x) \text{ функция } x \rightarrow +\infty \text{ да чегирланган.}$$

$$633. -x^2 y'' - 2xy' = f(x), \quad y'(1) = 0, \quad y(2) = 0.$$

$$634. -xy'' - y' = f(x), \quad y'(1) = y(2) = 0.$$

$$635. -x^3 y'' - 3x^2 y' - xy = f(x), \quad y'(1) = 0, \quad 2y'(2) + y(2) = 0.$$

$$636. -x^4 y'' - 4x^3 y' - 2x^2 y = f(x), \\ y'(1) + y(1) = 0, \quad 3y'(2) + y(2) = 0.$$

$$637. \cos^2 x y'' + \sin 2x y' = f(x), \quad y(0) = 0, \quad y\left(\frac{\pi}{4}\right) = 0.$$

$$638. -\left(\frac{y'}{\cos x}\right)' = f(x), \quad y(0) = 0, \quad y\left(\frac{\pi}{4}\right) = 0.$$

$$639. -(\cos^2 x y')' = f(x), \quad y(0) = y'(0) = 0, \quad y\left(\frac{\pi}{4}\right) + y'\left(\frac{\pi}{4}\right) = 0.$$

$$640. -\cos^2 x y'' + \sin 2x y' = f(x), \quad y(0) = 0, \quad \left|y\left(\frac{\pi}{2}\right)\right| < \infty.$$

$$641. -\sin^2 x y'' - \sin 2x y' = f(x), \quad |y(0)| < \infty, \quad y\left(\frac{\pi}{2}\right) + y'\left(\frac{\pi}{2}\right) = 0.$$

$$642. -x^2 y'' - 2xy' + 6y = f(x), \quad |y(0)| < \infty, \quad 3y(1) + y'(1) = 0.$$

$$043. -y'' + \frac{2}{x^2}y = f(x), \quad |y(0)| < \infty, \quad y(1) = 0.$$

$$044. -xy'' - y' = f(x), \quad |y(0)| < \infty, \quad y(1) + y'(1) = 0.$$

$$045. -(xy')' - (1+x)y = f(x), \quad |y(0)| < \infty, \quad y(1) = 0.$$

$$046. -x^4y'' - 4x^3y' - 2x^2y = f(x), \quad y(1) + y'(1) = 0, \quad 2y(3) + 3y'(3) = 0.$$

$$047. -e^{x^2}y'' - 2xe^{x^2}y' = f(x), \quad y(0) = 2y'(0), \quad y(1) = 0.$$

$$048. -(x+1)y'' - y' = f(x), \quad |y(-1)| < \infty, \quad y(0) = 0.$$

$$049. -\left[(x^2-1)y'\right]' + 2y = f(x), \quad |y(1)| < \infty, \quad y(2) = 0.$$

III. Куйидаги Штурм–Луивилл масалаларнинг Грин функцияси тузинг ва унга тенг кучли бўлган интеграл тенгламаларини топинг.

$$050. -(1+x^2)y'' - 2xy' + \lambda y = 0, \quad y(0) = y'(1) = 0.$$

$$051. -e^x y'' - e^x y' + \lambda y = 0, \quad y(0) = 0, \quad y(1) + y'(1) = 0.$$

$$052. -y'' + \lambda y = 0, \quad y(0) = h y'(0), \quad y(1) = 0, \quad h \geq 0.$$

$$053. -xy'' - y' + \lambda yx = 0, \quad |y(0)| < \infty, \quad y(1) = 0.$$

$$054. -\frac{x}{1+x}y'' - \frac{y'}{(1+x)^2} = f(x),$$

$$1 < x < l, \quad y(1) = 0, \quad y(l) - l y'(l) = 0, \quad l \in N.$$

$$055. -(1 - \cos x) \cdot y'' + \sin x \cdot y' = f(x),$$

$$0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad y(0) - 2y'(0) = 0, \quad y\left(\frac{\pi}{2}\right) = 0.$$

$$056. -\cos^4 x y'' + 4 \sin x \cdot \cos^3 x y' = \lambda x y,$$

$$0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad 2y(0) - y'(0) = 0, \quad \left|y\left(\frac{\pi}{2}\right)\right| < \infty.$$

$$057. -x^2 y'' - 2x y' + (2\cos^2 x + 1)y = \lambda \cos x,$$

$$1 < x < 2, \quad y(1) = 0, \quad y'(2) = 0.$$

$$058. -y'' = \lambda y, \quad 0 < x < 1, \quad y'(0) = y'(1) = 0.$$

$$059. -x y'' - y' = \lambda y, \quad 1 < x < 2, \quad y(1) = y'(2) = 0.$$

IV. Куйидаги масалаларнинг хос қийматлари ва функцияларини топинг.

660. $y'' = \lambda y, \quad y'(0) = y'(1) = 0.$

661. $x^2 y'' + \frac{1}{4} y = \lambda y, \quad y(1) = 0, \quad y(e) = 0.$

662. $y'' + \frac{1}{x} y' = -\lambda y, \quad y(1) = 0, \quad |y(0)| < \infty.$

663. $\bar{y}''(x) + \frac{\lambda}{a_1^2} \bar{y}(x) = 0, \quad 0 < x < x_0; \quad \bar{y}''(x) + \frac{\lambda}{a_2^2} \bar{y}(x) = 0, \quad x_0 < x < l$

$a_j = \sqrt{\frac{E_j}{\rho_j}}, (j=1,2)$ тенгламанинг $\bar{y}(x_0) = \bar{y}'(x_0), \quad E_1 \bar{y}'(x_0) = E_2 \bar{y}'(x_0)$

улаш шarti ва куйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи

$\vartheta(x) = \begin{cases} \bar{\vartheta}(x), & 0 < x < x_0, \\ \tilde{\vartheta}(x), & x_0 < x < l \end{cases}$ хос функцияларни топинг:

a) $\vartheta(0) = \vartheta(l) = 0;$

b) $\vartheta'(0) = \vartheta'(l) = 0;$

c) $\vartheta'(0) - h_1 \vartheta(0) = 0, \quad \vartheta'(l) + h_2 \vartheta(l) = 0, \quad h_1 > 0, \quad h_2 < 0.$

664. $V^{(n)}(x) + \frac{\lambda}{a^2} V(x) = 0, \quad 0 < x < l, \quad l > 0$ тенгламанинг куйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи хос қийматлари ва функцияларини топинг:

a) $\vartheta(0) = \vartheta'(0) = 0, \quad \vartheta(l) = \vartheta'(l) = 0;$

b) $\vartheta''(0) = \vartheta'''(0) = 0, \quad \vartheta''(l) = \vartheta'''(l) = 0;$

c) $\vartheta(0) = \vartheta'(0) = 0, \quad \vartheta''(l) = \vartheta'''(l) = 0.$

665. $Q = \{(x, y): 0 < x < a, 0 < y < b\}$ соҳада

$\Delta u(x, y) + \lambda u(x, y) = 0$ тенгламанинг

a) $u(0, y) = u(a, y) = 0, \quad u(x, 0) = u(x, b) = 0;$

b) $u_x(0, y) = u_x(a, y) = 0, \quad u_y(x, 0) = u_y(x, b) = 0;$

c) $u(0, y) = u(a, y) = 0, \quad u_y(x, 0) = u_y(x, b) = 0;$

d) $u(0, y) = u_x(a, y) = 0, \quad u(x, 0) = u_y(x, b) = 0$

шартларни қаноатлантирувчи хос қийматларини топинг.

6- §. Лаплас ва Пуассон тенгламаси учун ўзгарувчиларни ажратиш усули

Лаплас ва Пуассон тенгламалари учун турли хил соҳалар (доира, шар ва ҳалқа) да ички ва ташқи Дирихле ҳамда Нейман масалаларини 3 ва 4 параграфларда ўргандик. Ушбу параграфда, шунга ўхшаш масалаларни ўзгарувчиларни ажратиш усули (*Фурье усули*) ёрдамида ечишни ўрганамиз. Бу усулнинг умумий схемаси (моделли) тўлалигича II ва III бобларда ҳамда [5], [8], [11], [15], [19] ашбиётларда берилган.

(4.2.1) Лаплас тенгламаси учун $0 < x < p$, $0 < y < q$ тўғри кўрибурчакда

$$u|_{y=0} = \varphi(x), \quad u|_{y=q} = \varphi_1(x), \quad (4.114)$$

$$u|_{x=0} = 0, \quad u|_{x=p} = 0 \quad (4.115)$$

шарҳларни қаноатлантирувчи Дирихле масаласини ечамиз. Бу ерда $\varphi(x)$, $\varphi_1(x)$ функциялар $0 \leq x \leq p$ ораликда берилган узлуксиз функциялар.

Қуйилган масала ечимини $u(x, y) = X(x)Y(y)$ кўринишда излаймиз

$$\frac{X''(x)}{X(x)} = -\frac{Y''(y)}{Y(y)} = -\lambda, \quad \lambda = const \quad (4.116)$$

тенгликка эга бўламиз. Бундан $X(x) \neq 0$ функцияни аниқлаш учун хос кийматлар ва хос функциялар тўғрисидаги

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0$$

$$X(x)|_{x=0} = 0, \quad X(x)|_{x=p} = 0$$

Штурм-Лиувилл масаласига келамиз. Бизга маълумки (4.5)га қаранг), бу масаланинг хос кийматлари ва хос функциялари

$\lambda_n = \frac{n^2 \pi^2}{p^2}$, $X_n(x) = \sin \frac{n\pi}{p} x$, $n=1, 2, \dots$ лардан иборат. λ_n нинг топилган

кийматларини (4.116)га қўйиб, $Y(y) = Y_n(y)$ функцияни топиш учун

$Y_n''(y) - \frac{n^2 \pi^2}{p^2} Y_n(y) = 0$ тенгламани ечамиз ва қуйидаги

$Y_n(y) = \alpha_n ch \frac{n\pi}{p} y + \beta_n sh \frac{n\pi}{p} y$, $\alpha_n, \beta_n = const$ кўринишдаги умумий ечимни

оламиз. Шундай қилиб, (4.2₁) тенгламанинг (4.115) шартларини қаноатлантирувчи ечими

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \left(\alpha_n \operatorname{ch} \frac{n\pi}{p} y + \beta_n \operatorname{sh} \frac{n\pi}{p} y \right) \sin \frac{n\pi}{p} x, \quad (4.117)$$

кўринишда бўлади. α_n, β_n номаълум коэффициентларни аниқлаш учун (4.114) шартлардан ва (4.117) ечимдан фойдаланиб, куйидагига

$$\varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n \sin \frac{n\pi}{p} x, \quad \varphi_1(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \beta_n \sin \frac{n\pi}{p} x \quad (4.118)$$

эга бўламиз.

Агар $\varphi(x)$ ва $\varphi_1(x)$ функциялар Стеклов теоремаси (III бобнинг қаранг) шартларини бажарувчи функциялар бўлса, (4.118) формула бу функцияларнинг $X_n(x) = \sin \frac{n\pi}{p} x$ хос функциялар бўлишига ёйилмасидан иборат бўлади ва (2.119) га асосан номаълум α_n, β_n коэффициентларни аниқлаймиз:

$$\alpha_n = \frac{2}{p} \int_0^p \varphi(x) \sin \frac{n\pi}{p} x dx, \quad \beta_n = \frac{2}{p} \int_0^p \varphi_1(x) \sin \frac{n\pi}{p} x dx, n \in N.$$

α_n ва β_n ларнинг бу ифодаси (4.117) га қўйилса, (4.114), (4.115) масаланинг ечими ҳосил бўлади.

(4.2₁) Лаплас тенгламаси учун $0 < x < p$, $0 < y < q$ тўрт бурчакда

$$u|_{y=0} = 0, \quad u|_{y=q} = 0, \quad u|_{x=0} = \psi(y), \quad u|_{x=p} = \psi_1(y)$$

масаласини қарасак, юқоридаги мулоҳазалар ўзгармайди, фақат x ва y ўрнини алмаштирсак етарли, чунки тенглама x ва y ни нисбатан симметрик. Бу ерда $\psi(y), \psi_1(y)$ функциялар $0 \leq y \leq q$ ораликда берилган узлуксиз функциялар бўлиб, синуслар бўлишига текис яқинлашувчи Фурье қаторига ёйилишини талаб қиламиз, яъни

$$\psi(y) = \sum_{n=1}^{\infty} \bar{\alpha}_n \sin \frac{n\pi}{q} y, \quad \psi_1(y) = \sum_{n=1}^{\infty} \bar{\beta}_n \sin \frac{n\pi}{q} y,$$

бу ерда

$$\bar{\alpha}_n = \frac{2}{q} \int_0^q \psi(y) \sin \frac{n\pi}{q} y dy, \quad \bar{\beta}_n = \frac{2}{q} \int_0^q \psi_1(y) \sin \frac{n\pi}{q} y dy, n \in N.$$

Биринчи ва иккинчи ҳолдаги масалаларнинг ечимларини қўшни натижасида (4.2₁) тенглама учун $0 < x < p$, $0 < y < q$ ўқирги тўртбурчакда

$$u|_{y=0} = \varphi(x), \quad u|_{y=q} = \varphi_1(x), \quad u|_{x=0} = \psi(y), \quad u|_{x=p} = \psi_1(y)$$

масаланинг ечимини ҳосил қиламиз.

1-Мисол. $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламаси учун $0 < x < p$, $0 < y < q$

ўқирги тўртбурчакда $u|_{y=0} = 0$, $u|_{y=q} = \frac{qTx}{p}$, $u|_{x=0} = 0$, $u|_{x=p} = Ty$

шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Ечим. Берилган масала ечимини $u(x, y) = u_1(x, y) + u_2(x, y)$

кўринишда излаймиз, бу ерда $u_1(x, y)$ функция

$$\Delta u_1 = 0, \quad (0 < x < p, \quad 0 < y < q),$$

$$u_1|_{y=0} = 0, \quad u_1|_{y=q} = 0, \quad u_1|_{x=0} = 0, \quad u_1|_{x=p} = Ty$$

масала ечими, $u_2(x, y)$ функция эса

$$\Delta u_2 = 0, \quad (0 < x < p, \quad 0 < y < q),$$

$$u_2|_{y=0} = 0, \quad u_2|_{y=q} = \frac{qTx}{p}, \quad u_2|_{x=0} = 0, \quad u_2|_{x=p} = 0$$

масаланинг ечими бўлади.

Демак, қўйилган масала иккита содда масалага келтирилди.

Биринчи масала ечимини $u_1(x, y) = X(x)Y(y)$ кўринишда излаб, $Y(y)$ функция учун хос қийматлар ва хос функциялар шартларидаги

$$Y''(y) + \lambda Y(y) = 0, \quad Y(y)|_{y=0} = 0, \quad Y(y)|_{y=q} = 0$$

Штурм-Лиувилл масаласига келамиз (§ 5 га қаранг).

Шу ерда таъкидлаганимиздек, бу масаланинг хос қийматлари ва

хос функциялари $\lambda_n = \frac{n^2 \pi^2}{q^2}$, $Y_n(y) = \sin \frac{n\pi}{q} y$, $n=1, 2, \dots$ лардан иборат.

Демак, $X''(x) - \lambda X(x) = 0$ тенглама ечимини эътиборга олиб,

$$u_1(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} (a_n e^{\frac{n\pi}{q} x} + b_n e^{-\frac{n\pi}{q} x}) \sin \frac{n\pi}{q} y$$

ечимга эга бўламиз. Биринчи масаладаги охирги икки шартдан фойдаланиб, номаълум a_n, b_n коэффициентларга нисбатан қуйидаги системани ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} \sum_{n=1}^{\infty} (a_n + b_n) \sin \frac{n\pi}{q} y = 0 \\ \sum_{n=1}^{\infty} (a_n e^{\frac{n\pi p}{q}} + b_n e^{-\frac{n\pi p}{q}}) \sin \frac{n\pi}{q} y = T y \end{cases}$$

Бу системани ечиб, $a_n = -b_n = (-1)^{n+1} qT / n\pi sh \frac{n\pi p}{q}$ ни топамиз, демак $u_1(x, y)$ функция

$$u_1(x, y) = \frac{2qT}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n sh \frac{n\pi p}{q}} sh \frac{n\pi}{q} x \sin \frac{n\pi}{q} y$$

кўринишга эга бўлади.

Энди иккинчи масала ечимини топамиз, бунинг учун аналог таъкидлаганимиздек биринчи масаладаги x ва y ўринини алмаштириш етарлидир, юқоридаги мулоҳазаларни давом эттираемиз, яъни $X''(x) + \lambda X(x) = 0$, $X(x)|_{x=0} = 0$, $X(x)|_{x=p} = 0$ масаланинг хос қийматлари ва хос функцияларини топиб $Y(y) = Y_n(y)$ функциянинг $Y_n(y) = \alpha_n ch \frac{n\pi}{p} y + \beta_n sh \frac{n\pi}{p} y$, $\alpha_n, \beta_n = const$ кўринишга эга эканлигидан, (4.117) кўринишдаги умумий ечимни оламиз. Иккинчи масаладаги охирги икки шартдан фойдаланиб номаълум α_n, β_n коэффициентларга нисбатан қуйидаги системани ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} \sum_{n=1}^{\infty} \alpha_n \sin \frac{n\pi}{p} x = 0 \\ \sum_{n=1}^{\infty} \left(\alpha_n ch \frac{n\pi}{p} q + \beta_n sh \frac{n\pi}{p} q \right) \sin \frac{n\pi}{p} x = \frac{qTx}{p} \end{cases}$$

Бу системани ечиб, $\alpha_n = 0$, $\beta_n = (-1)^{n+1} 2qT / n\pi sh \frac{n\pi q}{p}$ ни топамиз, демак, $u_2(x, y)$ функция

$$u_2(x, y) = \frac{2qT}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n \operatorname{sh} \frac{n\pi q}{p}} \operatorname{sh} \frac{n\pi}{p} y \sin \frac{n\pi}{p} x,$$

Куринишга, куйилган масала ечими эса

$$u(x, y) = u_1(x, y) + u_2(x, y) = \frac{2qT}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \left(\operatorname{sh} \frac{n\pi}{p} y \sin \frac{n\pi}{p} x / \operatorname{sh} \frac{n\pi q}{p} + \operatorname{sh} \frac{n\pi}{q} x \sin \frac{n\pi}{q} y / \operatorname{sh} \frac{n\pi p}{q} \right)$$

Куринишга эга бўлади.

2-Мисол. $\Delta u(x, y) = 0$ Лаплас тенгламаси учун $0 \leq x \leq p$,

$0 \leq y < +\infty$ ярим текисликда $u|_{y=0} = A \left(1 - \frac{x}{p}\right)$, $u|_{y=+\infty} = 0$, $u|_{x=0} = 0$,

$u|_{x=p} = 0$ шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Ечилиш. Куйидаги ёрдамчи масалани қараймиз:

$$\begin{cases} v_{xx} + v_{yy} = 0, & 0 < x < p, \quad 0 < y < +\infty, \\ v(0, y) = 0, \quad v(p, y) = 0, & 0 \leq y < +\infty. \end{cases} \quad (4.119)$$

Бу масала ечимини $u(x, y) = X(x) \cdot Y(y)$ кўринишда излаймиз ва

$$\frac{X''(x)}{X(x)} = -\frac{Y''(y)}{Y(y)} = -\lambda, \quad \lambda = \text{const} \quad (4.120)$$

Тенгликка эга бўламиз. Бундан $X(x) \neq 0$ функцияни аниқлаш учун қўйиматлар ва хос функциялар тўғрисидаги

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0, \quad 0 < x < p, \quad X(x)|_{x=0} = 0, \quad X(x)|_{x=p} = 0$$

Штурм-Лиувилл масаласига келамиз. Бизга маълумки (4.119) каранг), бу масаланинг хос қийматлари ва хос функциялари

$\lambda_n = \frac{n^2 \pi^2}{p^2}$, $X_n(x) = \sin \frac{n\pi}{p} x$, $n=1, 2, \dots$ лардан иборат. λ_n нинг товилган қийматларини (4.119)га қўйиб, $Y(y) = Y_n(y)$ функцияни топиш учун

(4.120) $-\frac{n^2 \pi^2}{p^2} Y_n(y) = 0$ тенгламани ечамиз ва куйидаги

(4.121) $A_n e^{-\frac{n\pi}{p} y} + B_n e^{\frac{n\pi}{p} y}$ $A_n, B_n = \text{const}$ кўринишдаги умумий ечимни

оламиз. Булардан $v_n(x, y) = \left[A_n e^{-\frac{n\pi}{p}y} + B_n e^{\frac{n\pi}{p}y} \right] \cdot \sin \frac{n\pi}{p}x$ эканлигини топи

Шундай қилиб, $u|_{x=0} = 0$, $u|_{x=p} = 0$ шартларни қаноатлантирувчи қўйилган масаланинг ечими

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[A_n e^{-\frac{n\pi}{p}y} + B_n e^{\frac{n\pi}{p}y} \right] \sin \frac{n\pi}{p}x,$$

қўринишда бўлади. A_n , B_n номуайим коэффициентларни аниқлаймиз. $u(x, +\infty) = 0$ шартга қўра $B_n = 0$, $n = 1, 2, \dots$. Иккинчи

$u(x, 0) = A \left(1 - \frac{x}{p} \right)$ шартга асосан эса

$$A \left(1 - \frac{x}{p} \right) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin \frac{n\pi}{p}x \Rightarrow A_n = \frac{2}{p} \int_0^p A \left(1 - \frac{x}{p} \right) \sin \frac{n\pi}{p}x dx = \frac{2A}{\pi n}$$

эга бўламиз. Демак, қўйилган масаланинг ечими

$$u(x, y) = \frac{2A}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} e^{-\frac{n\pi}{p}y} \sin \frac{n\pi}{p}x$$

формуладан топилади.

3-Мисол. $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламаси учун $0 < x < \infty$, $0 < y < q$ тўғри тўртбурчакда $u_y(x, 0) - hu(x, 0) = 0$, $u(x, q) = 0$, $u(0, y) = q$, $u(\infty, y) = 0$, $h > 0$ шартларни қаноатлантирувчи ечимини топиш

Ечиш. Масала ечимини $u(x, y) = X(x)Y(y)$ қўринишда излаш. $Y(y)$ функция учун хос қийматлар ва хос функциялар тўғрисида

$$Y''(y) + \lambda Y(y) = 0 \quad Y'(0) - hY(0) = 0, \quad Y(q) = 0$$

Штурм-Лиувилл масаласига келамиз (§5га қаранг). Бу

масаланинг λ_n хос қийматлари $htg \sqrt{\lambda} = -\sqrt{\lambda}$ тенгламанинг мустaqил дизларидан иборат ва хос функциялари

$Y_n(y) = \sqrt{\lambda_n} \cos \sqrt{\lambda_n}y + h \sin \sqrt{\lambda_n}y$, $n = 1, 2, \dots$ лардан иборат. Демак, масала ечими

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n e^{\sqrt{\lambda_n}x} + b_n e^{-\sqrt{\lambda_n}x} \right) \left(\sqrt{\lambda_n} \cos \sqrt{\lambda_n}y + h \sin \sqrt{\lambda_n}y \right)$$

«Үринишга эга бўлиб, охирги иккита шартдан фойдаланиб, номуайым a_n, b_n коэффициентларга нисбатан қуйидаги системани ҳосил қиламиз:

$$\begin{cases} \sum_{n=1}^{\infty} (a_n + b_n) (\sqrt{\lambda_n} \cos \sqrt{\lambda_n} y + h \sin \sqrt{\lambda_n} y) = q - y \\ \sum_{n=1}^{\infty} \lim_{x \rightarrow \infty} (a_n e^{\sqrt{\lambda_n} x} + b_n e^{-\sqrt{\lambda_n} x}) (\sqrt{\lambda_n} \cos \sqrt{\lambda_n} y + h \sin \sqrt{\lambda_n} y) = 0 \end{cases}$$

Бу системани ечиб, $a_n = 0$, $b_n = \frac{2(1+hq)}{\sqrt{\lambda_n} (h + q(h^2 + \lambda_n))}$ ни топамиз,

демек, $u(x, y)$ функция

$$u(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2(1+hq)e^{-\sqrt{\lambda_n} x}}{\sqrt{\lambda_n} (h + q(h^2 + \lambda_n))} Y_n(y)$$

«Үринишга эга бўлади.

Кутб, цилиндрик ёки сферик координаталар ёрдамида ёчиладиган масалаларни қараймиз.

(4.2₁) тенглама $x = r \cos \varphi$, $y = r \sin \varphi$ кутб координаталарида

$$\Delta u(r, \varphi) \equiv \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0, \quad (4.121)$$

«Үринишга эга бўлади.

$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} = 0$ тенглама $x = r \cos \varphi$, $y = r \sin \varphi$, $z = z$

цилиндрик координаталарида

$$\Delta u(r, \varphi, z) \equiv \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0, \quad (4.122)$$

«Үринишга эга бўлади.

$u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} = 0$ тенглама $x = r \sin \theta \cdot \cos \varphi$, $y = r \sin \theta \cdot \sin \varphi$,

$z = r \cos \theta$ сферик координаталарида

$$\Delta u(r, \theta, \varphi) \equiv \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0 \quad (4.123)$$

«Үринишга эга бўлади.

I. (4.2₁) (ёки (4.121)) Лаплас тенгламасининг $x^2 + y^2 = r^2 < R^2$, ($0 \leq r < R$) доирада

$$u(x, y)|_{r=R} = f(\varphi) \quad (4.124)$$

шартни қаноатлантирувчи Дирихле масаласининг $u(r, \varphi)$ счимини Фурье усули орқали топишни кўрсатамиз.

(4.121) формуладан фойдаланиб, унинг счимини

$$u = Z(r)\Phi(\varphi) \quad (4.123)$$

кўринишида изласак,

$$\Phi''(\varphi) + \lambda\Phi(\varphi) = 0, \quad (4.126)$$

$$r \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial Z}{\partial r} \right) - \lambda Z = 0 \quad (4.127)$$

тенгламаларга эга бўламиз. $u(r, \varphi + 2\pi) = u(r, \varphi)$, бўлгани учун

$\Phi(\varphi + 2\pi) = \Phi(\varphi)$, ҳамда (4.126)дан $\sqrt{\lambda} = n$, ($n > 0$ — бутун сон) шундан

$\Phi_n(\varphi) = A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi$ бўлади. У ҳолда (4.127)

тенгламанинг ечими

$$Z_n(r) = ar^n + br^{-n}$$

кўринишга эга бўлади. Агар $n=0$ ($\lambda=0$) бўлса, $Z(r) = c_1 \ln r + c_2$ шундан цилиндрлик ёки доиравий симметрияга эга бўлган ечимни оламиз.

Дирихленинг ички масаласини қарасак, $r \rightarrow 0$ да ечим

чегараланган бўлиши керак, демак, $b=0$ бўлиб, $Z_n(r) = ar^n$ шундан

$Z_0(r) = C$ бўлади, яъни Дирихленинг ички масаласи ечимини

$$u(r, \varphi) = C + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{r^n}{R^n} (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) \quad (4.128)$$

кўринишда излаймиз, бу ердаги A_n ва B_n коэффициентлар ва ўзгармас C лар (4.124) чегаравий шартдан аниқланади.

Дирихленинг ташқи масаласида эса $r \rightarrow +\infty$ да ечим

чегараланган бўлиши керак, демак, $a=0$ бўлиб, $Z_n(r) = br^{-n}$ шундан

$Z_0(r) = C$ бўлади, яъни Дирихленинг ташқи масаласи ечими

$$u(r, \varphi) = C + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{R^n}{r^n} (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) \quad (4.129)$$

кўринишда изланади.

4-Мисол. Бирлик доирада $u|_{r=1} = \sin^6 \varphi + \cos^6 \varphi$ шартни

қаноатлантирувчи гармоник функцияни топинг.

Ечиш. Бирлик доирада гармоник бўлган $u(r, \varphi)$ функцияни (4.128)

кўринишда излаймиз, яъни

$$u(r, \varphi) = C + \sum_{n=1}^{\infty} r^n (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi).$$

Ушундан масала шартидан фойдаланиб,

$$C + \sum_{n=1}^{\infty} r^n (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) = \sin^6 \varphi + \cos^6 \varphi = 1 - \frac{3}{8}(1 - \cos 4\varphi)$$

теңликти эга бўламиз. Бундан

$$C = \frac{5}{8}, A_1 = A_2 = A_3 = 0, A_4 = \frac{3}{8}, A_5 = A_6 = \dots = 0 \text{ ва } B_1 = B_2 = \dots = 0.$$

Шунинг билан, биз излаётган гармоник функция $u(r, \varphi) = \frac{5}{8} + r^4 \frac{3}{8} \cos 4\varphi$

шартини эга бўлади.

5-Мисол (4.2₁) Лаплас тенгладасининг $x^2 + y^2 = r^2 \leq R^2$, $(0 \leq r \leq R)$ доира ташқарисида $u_r(R, \varphi) - hu(R, \varphi) = f(\varphi)$ шартни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

Чизи. Доира ташқарисида гармоник функцияни (4.129) шартини эга излаймиз. Масала шартига асосан:

$$-\sum_{n=1}^{\infty} \frac{nR^n}{R^{n+1}} (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) - Ch - h \sum_{n=1}^{\infty} (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) = f(\varphi),$$

шундан

$$\sum_{n=1}^{\infty} \left(\frac{n}{R} + h \right) (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) = -f(\varphi) - Ch \text{ га эга бўламиз.}$$

Охириги тенгликни иккала томонини аввал $\cos k\varphi$ ва сўнгра $\sin k\varphi$ функцияларга кўпайтириб, 0 дан 2π гача интеграллаш

натижасида, мос равишда аввал $A_k = -\frac{R}{\pi(k+hR)} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos k\varphi d\varphi$ ни,

сўнгра $B_k = -\frac{R}{\pi(k+hR)} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin k\varphi d\varphi$ ни топамиз.

Демак, масала ечими

$$u(r, \varphi) = C - \frac{R}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{R^n}{(n+hR)r^n} (a_n \cos n\varphi + b_n \sin n\varphi)$$

шартини эга бўлиб, бу ерда

$$a_n = \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos n\varphi d\varphi, \quad b_n = \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin n\varphi d\varphi.$$

6-Мисол. Куйидаги

$$r^2 u_{rr} + r u_r + u_{\varphi\varphi} = -\frac{1}{2} r^4 \sin 2\varphi, \quad 0 \leq r < R, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \quad (4.130)$$

$$u(R, \varphi) = 0, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (4.131)$$

масалани ечинг.

Ечиш. (4.130) тенгламанинг хусусий ечимини

$$u_1(r, \varphi) = w(r) \cdot \sin 2\varphi$$

кўринишда излаймиз. Бу ечимни (4.130) тенгламага куйидаги куйидагини

$$r^2 w'' + r w' - 4w = -0,5 r^4$$

ҳосил қиламиз. Охирги тенгламада $r = e^t$ алмаштириш қилиб ўзгармас коэффициентли оддий дифференциал тенгламани олин

$$w_{tt}'' - 4w = -0,5 e^{4t}.$$

Бу тенгламанинг хусусий ечими $w(t) = -e^{4t}/24$ тенг, юқоридики алмаштиришга кўра эса $w(r) = -r^4/24$ тенг.

Шундай қилиб, (4.130) тенгламанинг хусусий ечими

$$u_1(r, \varphi) = -(r^4 \sin 2\varphi)/24$$

кўришишда бўлади.

Энди (4.130), (4.131) масала ечимини куйидаги

$$u(r, \varphi) = v(r, \varphi) + u_1(r, \varphi) \quad (4.132)$$

кўринишда ифодалаймиз, бу ерда $v(r, \varphi)$ функция куйидаги

$$\begin{cases} r^2 v_{rr} + r v_r + v_{\varphi\varphi} = 0, & 0 < r < R, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \\ v(R, \varphi) = \frac{1}{24} R^4 \sin 2\varphi, & 0 \leq \varphi \leq 2\pi \end{cases}$$

Дирихле масаласининг ечими.

(4.23) формулага кўра:

$$\frac{1}{24} R^4 \sin 2\varphi = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi),$$

бундан $a_k = 0, \quad k = 1, 2, \dots; \quad b_1 = 0, \quad b_2 = \frac{1}{24} R^4, \quad b_k = 0, \quad k = 3, 4, \dots$ эга бўламиз ва охирги масаланинг ечимини топамиз:

$$v(r, \varphi) = \left(\frac{r}{R}\right)^2 \cdot \frac{1}{24} R^4 \sin 2\varphi = \frac{1}{24} R^2 r^2 \sin 2\varphi.$$

буни (4.132) формулага куйиб, (4.130), (4.131) масала ечимини

$$u(r, \varphi) = \frac{1}{24} r^2 (R^2 - r^2) \sin 2\varphi$$

шартинида топамиз.

II. (4.2₁) (ёки (4.121)) Лаплас тенгламасининг

$\{(r, \varphi): R_1 < r < R_2, 0 \leq \varphi < 2\pi\}$ халқада $u(r, \varphi)|_{r=R_1} = f_1(\varphi)$,

$u(r, \varphi)|_{r=R_2} = f_2(\varphi), 0 \leq \varphi \leq 2\pi$ шартни қаноатлантирувчи Дирихле

теңлашсининг $u(r, \varphi)$ ечимини топинг.

бу масаланинг ечими

$$u(r, \varphi) = A_0 + B_0 \ln r + \sum_{n=1}^{\infty} \left(A_n r^n + \frac{C_n}{r^n} \right) \cos n\varphi + \sum_{n=1}^{\infty} \left(B_n r^n + \frac{D_n}{r^n} \right) \sin n\varphi$$

шартинида изланади, бу ердаги $A_0, B_0, A_n, B_n, C_n, D_n$

коэффициентлар чегаравий шартларга асосан топилади[5].

7-Мисол. $R_1 < r < R_2$ халқада $u(R_1, \varphi) = T + U \cos \varphi$,

$u_r(R_2, \varphi) - h u(R_2, \varphi) = 0$ шартларни қаноатлантирувчи гармоник

функцияни топинг.

Ҳал. Гармоник функцияни $u(r) = a \ln r + b$ кўринишда излаймиз,

бу масала шартлари орқали a ва b номаълумларни аниқлаймиз:

$$\begin{cases} u(R_1) = a \ln R_1 + b = T + U \cos \varphi \\ u_r(R_2, \varphi) - h u(R_2, \varphi) = \frac{a}{R_2} - h a \ln R_2 - h b = 0 \end{cases}$$

буни

$$a = \frac{(T + U \cos \varphi) h R_2}{h R_2 \ln \frac{R_1}{R_2} + 1} \quad \text{ва} \quad b = T + U \cos \varphi - \frac{(T + U \cos \varphi) h R_2}{h R_2 \ln \frac{R_1}{R_2} + 1} \ln R_1$$

шартини топамиз. Демак, кўйилган масала ечими

$$u(r) = T + U \cos \varphi + \frac{(T + U \cos \varphi) h R_2}{h R_2 \ln \frac{R_1}{R_2} + 1} \ln \frac{r}{R_1}$$

шартини эга бўлади.

8-Мисол. Қуйидаги

$$\begin{cases} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = Ar^2 \cos 2\varphi, & R_1 < r < R_2, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \\ u(r, \varphi)|_{r=R_1} = 1, \quad \frac{\partial u(r, \varphi)}{\partial r} \Big|_{r=R_2} = 0, & 0 \leq \varphi \leq 2\pi \end{cases} \quad (4.131)$$

масалани ечинг.

Ечиш. Қўйилган масаланинг ечимини $u(r, \varphi) = v(r, \varphi) + w(r)$ кўринишда излаймиз, бу ерда $w(r)$ ва $v(r, \varphi)$ функциялар мувофиқ равишда қуйидаги масалаларнинг ечими:

$$\begin{cases} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial w}{\partial r} \right) = 0, & R_1 < r < R_2, \\ w(R_1) = 1, \quad w'(R_2) = 0; \end{cases} \quad (4.131.1)$$

ва

$$\begin{cases} \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial v}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 v}{\partial \varphi^2} = Ar^2 \cos 2\varphi, & R_1 < r < R_2, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \\ v(R_1, \varphi) = 0, \quad \frac{\partial v}{\partial r}(R_2, \varphi) = 0, & 0 \leq \varphi \leq 2\pi. \end{cases} \quad (4.131.2)$$

(4.133.1) масаланинг ечими $w(r) = 1$ дан иборат. (4.133.2) масаланинг ечимини $v(r, \varphi) = R(r) \cdot \cos 2\varphi$ кўринишда излаймиз. Буни (4.133.2) даги тенгламага қўйиб,

$$\begin{aligned} \cos 2\varphi \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{\partial R(r)}{\partial r} \right) - \frac{4}{r^2} R(r) \cos 2\varphi &= Ar^2 \cos 2\varphi, \quad \text{ёки} \\ r^2 R''(r) + r R'(r) - 4R(r) &= Ar^2, \quad R(R_1) = 0, \quad R'(R_2) = 0 \end{aligned} \quad (4.133.3)$$

ҳосил қиламиз.

(4.133.3) масала $r = e^t$ алмаштириш ёрдамида ечилиб, унинг ечимини

$$R(r) = \left[-\frac{A(R_1^6 + 2R_2^6)}{12(R_1^4 + R_2^4)} r^2 + \frac{1}{r^2} \frac{AR_1^4 R_2^4 (2R_2^2 - R_1^2)}{6(R_1^4 + R_2^4)} + \frac{A}{12} r^4 \right] \cdot \cos 2\varphi$$

кўринишда топамиз.

Шундай қилиб, (4.133) масаланинг ечимини

$$u(r, \varphi) = v(r, \varphi) + w(r) =$$

$$= 1 + \left[-\frac{A(R_1^6 + 2R_2^6)}{12(R_1^4 + R_2^4)} r^2 + \frac{1}{r^2} \cdot \frac{AR_1^4 R_2^4 (2R_2^2 - R_1^2)}{6(R_1^4 + R_2^4)} + \frac{A}{12} r^4 \right] \cdot \cos 2\varphi$$

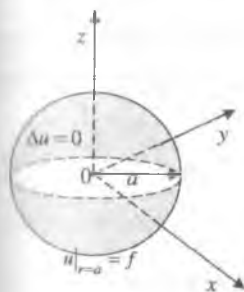
шаримиз.

III. (4.122) Лаплас тенгламасининг цилиндра (5.2-чизма)

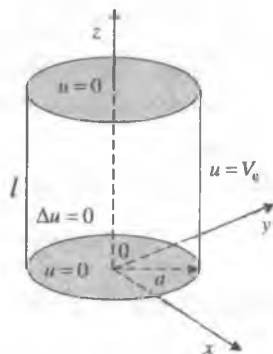
$$u(r, 0) = u(r, l) = 0, \quad 0 \leq r \leq a, \quad (4.134)$$

$$u(a, z) = V_0, \quad 0 \leq z \leq l \quad (4.135)$$

шарни каноаглантирувчи $u(r, z)$ ечимини Фурье усули орқали шаришимиз.



5.1-чизма



5.2-чизма

IV. (4.122), (4.134) масала ечимини $u(r, z) = R(r) \cdot Z(z)$ шаришида излаб,

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} (r R') - \lambda R = 0, \quad (4.136)$$

$$\begin{cases} Z'' + \lambda Z = 0, & 0 < z < l \\ Z(0) = Z(l) = 0 \end{cases} \quad (4.137)$$

шарибуламиз.

(4.137) масала Штурм-Лиувилл масаласи (§5га қаранг). Биз билумки, бу масаланинг хос қийматлари ва хос функциялари

$\lambda_n = \frac{n^2 \pi^2}{l^2}$, $Z_n(x) = \sin \frac{n\pi}{l} z$, $n = 1, 2, \dots$ лардан иборат. λ_n нинг топил-

ган қийматларини (4.136)га қўйиб, $\frac{1}{r} \frac{d}{dr} (r R'(r)) - \left(\frac{\pi n}{l}\right)^2 R(r) = 0$

масал тенгламани оламиз. Бу тенгламани $x = \pi n r / l$ алмаштириш шаришида

$$x^2 \frac{d^2 R}{dx^2} + x \frac{dR}{dx} - x^2 R = 0$$

тенгламага келтирамиз. Унинг умумий ечими

$$R(x) = C_1 I_0(x) + C_2 K_0(x) \quad (4.137)$$

кўринишда бўлади, бу ерда $I_0(x)$ ва $K_0(x)$ мос равишда мавҳум аргументли биринчи ва иккинчи турдаги нолинчи тартибдаги Бессел функциялар [2],[12],[19], яъни

$$I_\nu(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k! \Gamma(k+\nu+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+\nu}, \quad K_\nu(x) = \frac{\pi}{2} \frac{I_{-\nu}(x) - I_\nu(x)}{\sin \pi \nu},$$

бунда $x \rightarrow 0$ да $K_0(x)$ -Макдоналрд функцияси чексизликка интилади ($K_0(x) \rightarrow \infty$). Демак, чегараланган ечимга эга бўлиш учун (4.138) да $C_2 = 0$ деб оламиз.

Шундай қилиб, (4.138) дан

$$R_n(r) = C_n I_0\left(\frac{\pi n}{l} r\right)$$

хосил қиламиз. Демак, (4.122), (4.134) масала ечимини

$$u(r, z) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n I_0\left(\frac{\pi n}{l} r\right) \sin \frac{n\pi}{l} z$$

қатор кўринишда ифодалаймиз. Бундан, (4.135) шартга кўра (4.135) ни топамиз:

$$C_n I_0\left(\frac{\pi n}{l} a\right) = \frac{2}{l} \int_0^l V_0 \sin \frac{\pi n}{l} z dz = \begin{cases} 4V_0/\pi, & n = 2k+1, \\ 0 & n = 2k; \end{cases} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow C_n = 4V_0 \sqrt{\left[(2k+1)\pi I_0\left(\frac{(2k+1)\pi}{l} a\right) \right]}.$$

У ҳолда (4.122), (4.134), (4.135) масаланинг ечими

$$u(r, z) = \frac{4V_0}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{I_0\left(\frac{(2k+1)\pi}{l} r\right) \sin \frac{(2k+1)\pi}{l} z}{I_0\left(\frac{(2k+1)\pi}{l} a\right) 2k+1}$$

кўринишда бўлади.

9-Мисол. Куйидаги

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = -4\pi A z J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right), \quad 0 < r < R, \quad 0 < z < h, \quad (4.139)$$

$$u(r, 0) = u(r, h) = 0, \quad 0 \leq r \leq R, \quad (4.140)$$

$$u(R, z) = 0, \quad 0 \leq z \leq h \quad (4.141)$$

масалани ечинг.

Ечиш. (4.139), (4.140), (4.141) масалани ечимини

$u(r, z) = J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right) f(z)$ кўринишда излаймиз. Агар μ сони

$J_0(\mu) = 0$ тенгламанинг мусбат ечими бўлса, у ҳолда изланаётган бим (4.141) шартни қаноатлантиради. Энди буни (4.139) тенгламага қўйиб, куйидагини

$$f(z) \frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left[r \frac{d}{dr} \left(J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right) \right) \right] + J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right) f''(z) = -4\pi A z J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right) \quad (4.142)$$

олишимиз. Олдинги масалага кўра $R(r) = J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right)$ функция Бессел тенгламасини қаноатлантиради. Шунинг учун (4.142) тенглик

$$(-1) f(z) \left(\frac{\mu}{R} \right)^2 J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right) + J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right) f''(z) = -4\pi A z J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right)$$

кўринишни олади. Бундан куйидаги

$$f''(z) - \left(\frac{\mu}{R} \right)^2 f(z) = -4\pi A z, \quad 0 < z < h \quad (4.143)$$

оддий дифференциал тенгламани ҳосил қиламиз.

(4.140) шартга асосан (4.143) тенгламани $f(0) = f(h) = 0$ шарт ҳосилида ечимини топамиз:

$$f(z) = -\frac{4\pi h R^2}{\mu^2} \cdot \left\{ \left[\operatorname{sh} \left(\frac{\mu}{R} z \right) / \operatorname{sh} \left(\frac{\mu}{R} h \right) \right] - \frac{z}{h} \right\}.$$

Шундай қилиб, (4.139), (4.140), (4.141) масалани ечими

$$u(r, z) = -\frac{4\pi h R^2}{\mu^2} \cdot \left\{ \left[\operatorname{sh} \left(\frac{\mu}{R} z \right) / \operatorname{sh} \left(\frac{\mu}{R} h \right) \right] - \frac{z}{h} \right\} \cdot J_0 \left(\frac{\mu}{R} r \right)$$

кўринишда бўлади.

IV. (4.123) Лаплас тенгламасининг

$((r, \theta, \varphi): 0 < r < a, 0 < \theta < \pi, 0 \leq \varphi < 2\pi)$ шарда (5.1-чизма)

$$u(a, \theta, \varphi) = \sin 3\theta \cdot \cos \varphi, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (4.145)$$

шартни каноатлантирувчи ички Дирихле масаласининг ечимини **Фурье** усули ёрдамида ечамиз.

Ечиш. (4.123), (4.145) масалани ечимини

$$u(r, \theta, \varphi) = R(r) \cdot f(\theta, \varphi) \quad (4.146)$$

кўринишда излаймиз, бу ерда $f(\theta, \varphi)$ – сферада чегараланган функция бўлиб,

$$|f(0, \varphi)| < +\infty, \quad |f(\pi, \varphi)| < +\infty, \quad f(0, \varphi) = f(0, \varphi + 2\pi) \quad (4.147)$$

шартларни каноатлантиради.

(4.146) ни (4.123) тенгламага қўйиб, иккита

$$r^2 R''(r) + 2r R'(r) - \lambda R(r) = 0, \quad (4.148)$$

$$\frac{1}{\sin \theta} \cdot \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \cdot \frac{\partial f}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2} + \lambda f = 0 \quad (4.149)$$

тенгламаларни оламиз.

6.1-Таориф. Агар $f(\theta, \varphi)$ функциянинг икки марта узликсиз ҳосилалари мавжуд бўлиб, (4.149) тенгламанинг чегараланган ечими бўлса, у ҳолда $f(\theta, \varphi)$ функция **сферик функция** дейилади.

(4.149), (4.147) масала ечимини $u(\theta, \varphi) = T(\theta) \cdot \Phi(\varphi)$ кўринишда излаб,

$$\begin{cases} \frac{1}{\sin \theta} \cdot \frac{d}{d\theta} \left(\sin \theta \cdot \frac{dT}{d\theta} \right) + \left(\lambda - \frac{\mu}{\sin^2 \theta} \right) T = 0, & 0 < \theta < \pi, \\ |T(0)| < +\infty, & |T(\pi)| < +\infty; \end{cases} \quad (4.150)$$

$$\begin{cases} \Phi'' + \lambda \Phi = 0, & 0 \leq \varphi < 2\pi, \\ \Phi(\varphi) = \Phi(\varphi + 2\pi) = 0 \end{cases} \quad (4.151)$$

эга бўламиз.

(4.151) масаланинг хос қийматлари ва хос функциялари $\mu = m^2$, $\Phi_m(\varphi) = C_1 \cos m\varphi + C_2 \sin m\varphi$, $m = 0, 1, \dots$ лардан иборат, C_1 ва C_2 – ихтиёрий ўзгармаслар.

(4.150) масалани ечиш учун тенгламада $x = \cos \theta$ алмаштириш бажариб,

$$T' = \frac{dT}{dx} \cdot \frac{dx}{d\theta} = -\sin \theta \cdot \frac{dT}{dx}, \quad T'' = \frac{d^2 T}{dx^2} \cdot \sin^2 \theta - \frac{dT}{dx} \cdot \cos \theta$$

тенгликларни эътиборга олиб, қуйидаги масалага

$$\begin{cases} (1-x^2) \frac{d^2 T}{dx^2} - 2x \frac{dT}{dx} + \left(\lambda - \frac{m^2}{1-x^2} \right) T = 0, & -1 < x < 1, \\ |T(-1)| < +\infty, & |T(+1)| < +\infty \end{cases} \quad (4.152)$$

минимиз. Бу масаланинг хос функциялари куйидаги кўринишда бўлади [5]:

$$T_n^{(m)}(x) = P_n^{(m)}(x) = (1-x^2)^{\frac{m}{2}} \frac{d^m P_n(x)}{dx^m},$$

бу ерда $P_n^{(m)}(x)$ - кўшиб олинган Лежандр функцияси [2].

Бундан, (4.150) формуладаги тенгламанинг ечими $T_n^{(m)}(\theta) = P_n^{(m)}(\cos \theta)$ кўринишда бўлади.

Шундай қилиб, (4.149) тенгламанинг $\lambda_n = n(n+1)$ бўлгандаги умумий ечими куйидаги кўринишда

$$\begin{aligned} f_n(\theta, \varphi) &= \sum_{m=0}^n T_n^{(m)}(\theta) \cdot \Phi_m(\varphi) = \\ &= \sum_{m=0}^n \left[A_{mn} \cos m\varphi + B_{mn} \sin m\varphi \right] \cdot P_n^{(m)}(\cos \theta) \end{aligned}$$

ифодаланлади.

Энди (4.148) тенгламани ечамиз. Бунинг учун $R(r) = r^\sigma$ ва $\sigma(\sigma+1) = n(n+1)$ ларни (4.148) тенгламага қўйиб, $\sigma(\sigma+1) - n(n+1) = 0 \Rightarrow \sigma_1 = n, \sigma_2 = -(n+1)$ ҳосил қиламиз. Шунинг билан бирга лозимки, $\sigma_2 = -(n+1)$ га мос бўлган ечимлар $r \rightarrow 0$ да чечилмаган. Шунинг учун бу ечимларни қарамаймиз. Демак, масалага мос ечим сифатида куйидаги

$$u(r, \theta, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^n r^n \left[A_{mn} \cos m\varphi + B_{mn} \sin m\varphi \right] \cdot P_n^{(m)}(\cos \theta) \quad (4.153)$$

иккинчи қараш мумкин.

(4.153) ва (4.145) га кўра

$$\sin 3\theta \cdot \cos \varphi = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^n a^n \left[A_{mn} \cos m\varphi + B_{mn} \sin m\varphi \right] \cdot P_n^{(m)}(\cos \theta)$$

бу бўламиз. Бу тенглик фақат $m=1$ бўлгандагина бажарилади, шунинг билан

$$\sin 3\theta = \sum_{n=1}^{\infty} a^n A_{1n} \cdot P_n^{(1)}(\cos \theta). \quad (4.151)$$

Куйидаги формулаларни эътиборга олиб,

$$\sin 3\theta = \sin \theta (4 \cos^2 \theta - 1), \quad P_n^{(1)}(\cos \theta) = \sin \theta \cdot \frac{dP_n(\cos \theta)}{d(\cos \theta)},$$

$$P_1(x) = x, \quad P_3(x) = \frac{1}{2}(5x^2 - 3x)$$

(4.154) тенгликдан номаълум коэффициентларни
 $(4 \cos^2 \theta - 1) \cdot \sin \theta =$

$$= \sin \theta \left[a \cdot A_{11} \cdot 1 + a^2 \cdot A_{13} \cdot \frac{1}{2}(14 \cos^2 \theta - 3) \right] \Rightarrow$$

$$\Rightarrow A_{11} = -\frac{1}{5a}, \quad A_{13} = \frac{8}{15a^3}, \quad A_{1n} = 0, \quad n = 2, 3, \dots \text{ топамиз.}$$

Шундай қилиб, (4.123), (4.145) масаланинг ечими

$$u(r, \theta, \varphi) = -\frac{r}{5a} P_1^{(1)}(\cos \theta) \cdot \cos \varphi + \frac{8}{15} \left(\frac{r}{a}\right)^3 P_3^{(1)}(\cos \theta) \cdot \cos \varphi$$

кўринишда бўлади.

Умумий ҳолда. Агар $\psi(\theta) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \cdot P_n^{(1)}(\cos \theta)$ бўлса, у ҳолда

(4.154) тенгликдаги номаълум коэффициентлар

$$b_n = \frac{2n+1}{2} \cdot \frac{(n-1)!}{(n+1)!} \int_0^{\pi} \psi(\theta) \cdot P_n^{(1)}(\cos \theta) \sin \theta d\theta$$

формуладан топилади.

1-Изоҳ. Шарда (4.123) Лаплас тенгламаси учун

$$u(a, \theta, \varphi) = \phi(\theta, \varphi) \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (4.153)$$

шарт билан берилган Дирихле масаласининг ечими (4.153) кўринишда оқоркали топилади. (4.153) ва (4.155) кўра эса

$$\phi(\theta, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^n a^n \left[A_{mn} \cos m\varphi + B_{mn} \sin m\varphi \right] \cdot P_n^{(m)}(\cos \theta) \quad (4.156)$$

тенглик ўринлидир.

(4.156) тенгликдаги номаълум коэффициентлар куйидаги

$$A_{mn} = \frac{1}{\|f_n^{(m)}\|^2} \frac{1}{a^n} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} f(\theta, \varphi) P_n^{(m)}(\cos \theta) \cos m\varphi \cdot \sin \theta d\theta d\varphi,$$

$$B_{mn} = \frac{1}{\|f_n^{(m)}\|^2 a^n} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi f(\theta, \varphi) P_n^{(m)}(\cos \theta) \sin m\varphi \cdot \sin \theta d\theta d\varphi$$

формулалардан топилади, бу ерда

$$\|f_n^{(m)}\|^2 = \frac{2\pi \varepsilon_m (m+n)!}{(2n+1)(n-m)!}, \quad \varepsilon_m = \begin{cases} 2, & m=0, \\ 1, & m>1. \end{cases}$$

2-Изох. (4.123), (4.155) ички Дирихле масаласининг $(r_0, \theta_0, \varphi_0)$ нуқтадаги ечимини Пуассон интегралли орқали аниқлаш мумкин:

$$u(r_0, \theta_0, \varphi_0) = \frac{a}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi f(\theta, \varphi) \frac{a^2 - r_0^2}{(a^2 + r_0^2 - 2a r_0 \cos \gamma)^{3/2}} \sin \theta d\theta d\varphi,$$

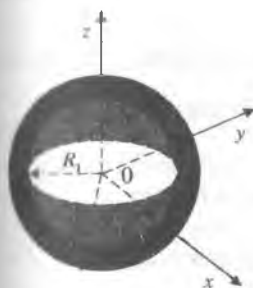
ерда $\cos \gamma = \cos \theta \cdot \cos \theta_0 + \sin \theta \cdot \sin \theta_0 \cos(\varphi - \varphi_0)$.

V. (4.123) Лаплас тенгламасининг $\{(r, \theta, \varphi): R_1 < r < R_2, 0 < \theta < \pi, 0 < \varphi < 2\pi\}$ сферик катлам ичида (5.3-чизма)

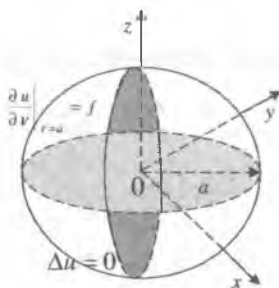
$$u|_{r=R_1} = P_2^{(1)}(\cos \theta) \cdot \sin \varphi, \quad u|_{r=R_2} = P_5^{(3)}(\cos \theta) \cdot \cos 3\varphi, \quad (4.157)$$

$$\theta \in [0, \pi], \quad \varphi \in [0, 2\pi]$$

шарни қаноатлантирувчи $u(r, \theta, \varphi)$ гармоник функцияни топинг



5.3-чизма



5.4- чизма

Ҳал. (4.123), (4.157) масалани ечими

$$u(r, \theta, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^n \left[\left(A_{nm} r^n + \frac{B_{nm}}{r^{n+1}} \right) \cos m\varphi + \right.$$

$$+ \left[C_{nm} r^n + \frac{D_{nm}}{r^{n+1}} \right] \sin m\varphi \cdot P_n^{(m)}(\cos \theta)$$

кўринишда изланади, бу ердаги $A_{nm}, B_{nm}, C_{nm}, D_{nm}$ коэффициентлар (4.157) чегаравий шартларга асосан топилади [5]

$$1) \begin{cases} C_{21} R_1^2 + \frac{D_{21}}{R_1^3} = 1, \\ A_{21} R_1^2 + \frac{B_{21}}{R_1^3} = 0, \\ C_{21} R_2^2 + \frac{D_{21}}{R_2^3} = 0, \\ A_{21} R_2^2 + \frac{B_{21}}{R_2^3} = 0; \end{cases} \quad 2) \begin{cases} A_{53} R_1^5 + \frac{B_{53}}{R_1^6} = 0, \\ C_{53} R_1^5 + \frac{D_{53}}{R_1^6} = 0, \\ A_{53} R_2^5 + \frac{B_{53}}{R_2^6} = 1, \\ C_{53} R_2^5 + \frac{D_{53}}{R_2^6} = 0. \end{cases} \quad (4.158)$$

Қолган коэффициентлар нолга тенг. (4.158) системани ечиб номуалум коэффициентларни

$$A_{21} = B_{21} = 0, \quad C_{53} = D_{53} = 0, \quad C_{21} = -\frac{R_1^3}{R_2^5 - R_1^5},$$

$$D_{21} = \frac{R_1^3 R_2^5}{R_2^5 - R_1^5}, \quad A_{53} = \frac{R_2^6}{R_2^{11} - R_1^{11}}, \quad B_{53} = -\frac{R_1^{11} R_2^6}{R_2^{11} - R_1^{11}}$$

топамиз.

Шундай қилиб, (4.123), (4.157) масаланинг ечими

$$u(r, \theta, \varphi) = \left(C_{21} r + \frac{D_{21}}{r^2} \right) \cdot P_2^{(1)}(\cos \theta) \cdot \sin \varphi +$$

$$+ \left(A_{53} r^5 + \frac{B_{53}}{r^6} \right) P_5^{(3)}(\cos \theta) \cdot \cos 3\varphi \quad \text{кўринишда бўлади.}$$

VI. (4.123) ($r < a$) Лаплас тенгламасининг сферада (5.1 чизма)

$$\left. \frac{\partial u(r, \theta, \varphi)}{\partial \nu} \right|_{r=a} = f(\theta, \varphi)$$

шартни қаноатлантирувчи ички Нейман масаласининг ечимини Фурье усули ёрдамида қуйидагича

$$u(r, \theta, \varphi) =$$

$$= \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{k=0}^n \frac{r^n}{n a^{n-1}} (A_{nk} \cos k \varphi + B_{nk} \sin k \varphi) P_n^{(k)}(\cos \theta) + \text{const} \quad (4.159)$$

пишилади, бу ерда ν - ташқи нормал,

$$A_{nk} = \frac{1}{\|f_n^{(k)}\|^2} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} f(\theta, \varphi) P_n^{(k)}(\cos \theta) \cos k \varphi \cdot \sin \theta d\theta d\varphi, \quad n > 0, \quad (4.160)$$

$$B_{nk} = \frac{1}{\|f_n^{(k)}\|^2} \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} f(\theta, \varphi) P_n^{(k)}(\cos \theta) \sin k \varphi \cdot \sin \theta d\theta d\varphi, \quad (4.161)$$

$$\|f_n^{(m)}\|^2 = \frac{2\pi(k+n)!}{(2n+1)(n-k)!}$$

$f(\theta, \varphi)$ функция эса куйидаги шартни

$$\int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi} f(\theta, \varphi) \cdot \sin \theta d\theta = 0 \quad (4.162)$$

қаноатлантиради.

9-Мисол. $\frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{\sin \theta} \cdot \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) = 0$ (4.163)

Пашас тенгламасининг сферада

$$\left. \frac{\partial u(r, \theta)}{\partial \nu} \right|_{r=a} = A \cos \theta, \quad \theta \in [0, \pi], \quad A = \text{const} \quad (4.164)$$

шартни қаноатлантирувчи Нейман масаласининг $u(r, \theta)$ ечимини топинг.

Ҳал. (4.163), (4.164) масала бир қийматли ечилиши учун (4.162) шарт бажарилиши етарлидир. Ҳақиқатан ҳам,

$$A \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\pi} \cos \theta \cdot \sin \theta d\theta = A \int_0^{2\pi} d\varphi \cdot \left. \frac{\sin^2 \theta}{2} \right|_{\theta=0}^{\theta=\pi} = 0$$

шарт бажарилади.

(4.163), (4.164) масала ечимини $u(r, \theta) = R(r) \cdot T(\theta)$

шуринишда излаб,

$$r^2 R''(r) + 2r R'(r) - \lambda R(r) = 0, \quad (4.165)$$

$$\begin{cases} \frac{d}{d\theta} \left(\sin \theta \cdot \frac{dT}{d\theta} \right) + \lambda T = 0, & 0 < \theta < \pi, \\ |T(0)| < +\infty, & |T(\pi)| < +\infty \end{cases} \quad (4.166)$$

эга бўламиз.

(4.166) масалани ечиш учун тенгламада $x = \cos \theta$ алмаштириш бажариб,

$$T' = \frac{dT}{dx} \cdot \frac{dx}{d\theta} = -\sin \theta \cdot \frac{dT}{dx}, \quad T'' = \frac{d^2T}{dx^2} \cdot \sin^2 \theta - \frac{dT}{dx} \cdot \cos \theta$$

тенгликларни эйтиборга олиб, куйидаги масалага

$$\begin{cases} (1-x^2) \frac{d^2T}{dx^2} - 2x \frac{dT}{dx} + \lambda T = 0, & -1 < x < 1, \\ |T(-1)| < +\infty, & |T(+1)| < +\infty \end{cases}$$

келамиз. Бу Лежандр тенгламасининг $(-1, 1)$ интервалда $\lambda_n = n(n+1)$ тенг бўлгандаги чегараланган ечими $T_n(x) = P_n(x)$ Лежандр кўпхадидан иборатдир [2],[5]. Демак, (4.166) масаланинг ечими $(0, \pi)$ интервалда $T_n(\theta) = P_n(\cos \theta)$ кўринишда бўлади. (4.165) тенгламанинг чегараланган ечими $R_n(r) = r^n$, функциялар $n = 0, 1, 2, \dots$ иборат. У ҳолда

$$u(r, \theta) = R(r) \cdot T(\theta) = \sum_{n=0}^{\infty} C_n r^n P_n(\cos \theta), \quad (4.167)$$

бу ердаги C_n номаълум коэффициент Лежандр функциянинг хоссасига асосан (4.164) чегаравий шартдан топилади:

$$\begin{aligned} A \cos \theta &= \frac{\partial}{\partial r} \left\{ \sum_{n=0}^{\infty} C_n r^n P_n(\cos \theta) \right\} \Bigg|_{r=a} = \sum_{n=1}^{\infty} n C_n a^{n-1} P_n(\cos \theta) = \\ &= C_1 \cdot P_1(\cos \theta) + 2C_2 a P_2(\cos \theta) + \dots \Rightarrow C_1 = A, C_n = 0, n = 2, 3, \dots \end{aligned}$$

Шундай қилиб, (4.167) кўра (4.163), (4.164) масаланинг ечими $u(r, \theta) = C_0 + Ar \cos \theta$ кўринишда ифодаланadi, бу ерда C_0 ихтиёрый сон.

3-Изоҳ. Сферада (4.123) ($r > a$) Лаплас тенгламаси учун

$$\frac{\partial u(r, \theta, \varphi)}{\partial r} \Bigg|_{r=a} = f(\theta, \varphi) \quad \text{ёки} \quad -\frac{\partial u(r, \theta, \varphi)}{\partial r} \Bigg|_{r=a} = f(\theta, \varphi)$$

шартни қаноатлантирувчи ташқи Нейман масаласининг ечимини Фурье усули ёрдамида куйидагича

$$u(r, \theta, \varphi) =$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{a^{n+2}}{(n+1)r^{n+1}} (A_{nk} \cos k\varphi + B_{nk} \sin k\varphi) P_n^{(k)}(\cos\theta) + \text{const} \quad (4.168)$$

шунингдек, бу ердаги номуалум коэффициентлар (4.160), (4.161) дан аниқланади, V – ташқи нормал.

4-Изох. Доиранинг ички ва ташқи қисмида

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + k^2 u = 0, \quad 0 < r < a, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi$$

Лаплас тенгламаси учун

$$u(a, \varphi) = f(\varphi), \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (r < a) \quad \text{ва} \quad u(a, \varphi) = f(\varphi), \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi$$

$$(r > a), \quad u_r + ikr = o(r^{-1/2}), \quad r \rightarrow \infty$$

шарти қаноатлантирувчи ички ва ташқи Дирихле масаласининг асосий мос равишда **Фурье** усули ёрдамида куйидагича

$$u(r, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi) J_n(kr) \quad \text{ва}$$

$$u(r, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} (C_n \cos n\varphi + D_n \sin n\varphi) H_n^{(2)}(kr)$$

аниқланади, бу ерда

$$A_n = \frac{1}{2\pi J_n(ka)} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos n\varphi d\varphi, \quad n=0, 1, 2, \dots,$$

$$B_n = \frac{1}{2\pi J_n(ka)} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin n\varphi d\varphi, \quad n=1, 2, \dots,$$

$$C_n = \frac{1}{2\pi H_n^{(2)}(ka)} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos n\varphi d\varphi, \quad n=0, 1, 2, \dots,$$

$$D_n = \frac{1}{2\pi H_n^{(2)}(ka)} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin n\varphi d\varphi, \quad n=1, 2, \dots,$$

$J_n(x)$ ва $H_n^{(2)}(x)$ мос равишда биринчи ва иккинчи турдаги Бессел ва Ханкел функциялари [2], [12], [19]:

$$J_n(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k+n+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+n}, \quad H_n^{(2)}(x) = \frac{e^{i\pi n} J_n(x) - J_{-n}(x)}{i \cdot \sin \pi n},$$

$H_n^{(1)}(x)$ функциянинг $x \rightarrow \infty$ даги асимптотикаси:

$$H_n^{(2)}(x) \cong \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cdot e^{-i\left(x - \frac{\pi n}{2} - \frac{\pi}{4}\right)} \left[1 + O\left(\frac{1}{x}\right) \right].$$

Масалан. Агар $f(\varphi) = A \sin 3\varphi$ бўлса, у ҳолда ички Дирихле масаласининг ечими

$$B_3 = \frac{A}{J_3(ka)}; \quad A_n = 0, \quad (n = 0, 1, 2, \dots); \quad B_n = 0 \quad (n \neq 3)$$

кўра қуйидагича $u(r, \varphi) = \frac{A}{J_3(ka)} J_3(kr) \cdot \sin 3\varphi$ топилади.

Мустақил ечиш учун масалалар

666. $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламаси учун $0 < x < p$, $0 < y < l$ тўртбурчакда қуйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг:

- a) $u(0, y) = u(p, y) = 0$, $u(x, 0) = 0$, $u(x, l) = U_0$;
- b) $u(0, y) = u_x(p, y) = 0$, $u(x, 0) = 0$, $u(x, l) = f(x)$;
- c) $u(0, y) = U$, $u(p, y) = 0$, $u(x, 0) = 0$, $u(x, l) = V$;
- d) $u(0, y) = U$, $u_x(p, y) = 0$, $u_y(x, 0) = T \sin \frac{\pi x}{2p}$, $u(x, l) = 0$;
- e) $u_x(0, y) = u_x(p, y) = 0$, $u(x, 0) = A$, $u(x, l) = Bx$;
- f) $u(0, y) = A$, $u(p, y) = Ay$, $u_y(x, 0) = 0$, $u_y(x, l) = 0$;
- g) $u(0, y) = 0$, $u_x(p, y) = q$, $u(x, 0) = 0$, $u(x, l) = U$.

667. $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламаси учун $0 < x < \infty$, $0 < y < l$ соҳада қуйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

- a) $u(x, 0) = u(x, l) = 0$, $u(0, y) = y(l - y)$, $u(\infty, y) = 0$;
- b) $u(x, 0) = u_y(x, l) = 0$, $u(0, y) = f(y)$, $u(\infty, y) = 0$;
- c) $u_y(x, 0) = u_y(x, l) + hu(x, l) = 0$, $u(0, y) = f(y)$, $u(\infty, y) = 0$, $h > 0$;
- d) $u_y(x, 0) - hu(x, 0) = 0$, $u(x, l) = 0$, $u(0, y) = l - y$,
 $u(\infty, y) = 0$, $h > 0$.

668. $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламаси учун $0 \leq x \leq l$, $0 \leq y < \infty$ соҳада қуйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи ечимини топинг.

$$u(0, y) = u(l, y) = 0, \quad u(x, 0) = A \left(1 - \frac{x}{l}\right), \quad u(x, \infty) = 0 \quad (0 \leq x \leq l);$$

669. $0 \leq r < R$ доирада қуйидаги чегаравий шартларни қаноатлантирувчи гармоник функцияни топинг.

- a) $u(R, \varphi) = \varphi \sin \varphi$;
- b) $u(R, \varphi) = \varphi(2\pi - \varphi)$;

$$c) u_r(R, \varphi) + hu(R, \varphi) = T + Q \sin \varphi + U \cos 3\varphi;$$

$$d) \left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=R} = A \cos \varphi, \quad e) \left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=R} = A \cos 2\varphi, \quad f) \left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=R} = \sin^3 \varphi.$$

8/10. $\Delta u = 0$ Лаплас тенгламасининг $0 \leq r < R$ доира ташқарисида куйидаги чегаравий шартларни каноатлантирувчи ечимини топинг.

$$a) u(R, \varphi) = T \sin \frac{\varphi}{2}; \quad b) u_r(R, \varphi) = \frac{1}{2} + \varphi \sin 2\varphi;$$

$$c) u(R, \varphi) = U(\varphi + \varphi \cos \varphi).$$

8/11. $1 < r < 2$ ҳалқада куйидаги чегаравий шартларни каноатлантирувчи гармоник функцияни топинг.

$$a) u|_{r=1} = 1, \quad u|_{r=2} = 2; \quad b) u|_{r=1} = 1 + \cos^2 \varphi, \quad u|_{r=2} = \sin^2 \varphi.$$

8/12. $a < r < b$ ҳалқада куйидаги чегаравий шартларни каноатлантирувчи гармоник функцияни топинг.

$$a) u(a, \varphi) = A, \quad u(b, \varphi) = B \sin 2\varphi;$$

$$b) u(a, \varphi) = 0, \quad u(b, \varphi) = A \cos \varphi;$$

$$c) u_r(a, \varphi) = q \cos \varphi, \quad u(b, \varphi) = Q + T \sin 2\varphi.$$

$$d) u_r(a, \varphi) = f_1(\varphi), \quad u(b, \varphi) = f_2(\varphi)$$

8/13. $0 < r < R$, $0 < \varphi < \alpha$ доиравий секторда куйидаги чегаравий шартларни каноатлантирувчи гармоник функцияни топинг.

$$a) u_\varphi(r, 0) = u_\varphi(r, \alpha) = 0, \quad u(R, \varphi) = U \varphi;$$

$$b) u_\varphi(r, 0) = u(r, \alpha) = 0, \quad u(R, \varphi) = f(\varphi);$$

$$c) u(r, 0) = u(r, \alpha) = 0, \quad u(R, \varphi) = A \varphi;$$

$$d) u(r, 0) = u(r, \alpha) = 0, \quad u_r(R, \varphi) = Q.$$

8/14. Бир жинсли секторда куйидаги

$$\Delta u(r, \varphi) \equiv \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0, \quad 0 < r < a, \quad 0 < \varphi < \alpha < 2\pi,$$

$$u(r, 0) = 0, \quad u(r, \alpha) = 0 \quad 0 \leq r \leq a, \quad u(a, \varphi) = A \varphi,$$

$0 < \varphi \leq \alpha$ масалани ечинг.

8/15. $\Delta u = -Q/k$ Пуассон тенгламаси учун $0 < x < p$, $0 < y < s$ тўрт бурчакли куйидаги $u(0, y) = 0$, $u_x(p, y) = 0$, $u(x, 0) = 0$, $u_y(x, s) = 0$ чегаравий шартларни каноатлантирувчи ечимини топинг.

8/16. Цилиндрда куйидаги

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0, \quad 0 < r < R, \quad 0 < z < h,$$

$$u(r, 0) = 0, \quad u(r, h) = f(r) \quad 0 \leq r \leq R \quad u(R, z) = 0, \quad 0 \leq z \leq h$$

масалани ечинг.

677. $\{(r, \theta, \varphi): 1 < r < 2, 0 < \theta < \pi, 0 < \varphi < 2\pi\}$ сферик катлам ичинде куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0,$$

$$1 < r < 2, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 < \varphi < 2\pi,$$

$$\left(3u + \frac{\partial u}{\partial r} \right) \Big|_{r=1} = 5 \sin^2 \theta \cdot \sin 2\varphi,$$

$$u|_{r=2} = \cos \theta, \quad \theta \in [0, \pi], \quad \varphi \in [0, 2\pi] \text{ масалани ечинг.}$$

678. Шарда Пуассон тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} =$$

$$= \frac{r^2}{2} \cos \varphi \cdot \sin 2\theta, \quad 0 < r < a, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$$u(a, \theta, \varphi) = 1, \quad \theta \in [0, \pi], \quad \varphi \in [0, 2\pi] \text{ масалани ечинг.}$$

679. $\{(r, \varphi): a \leq r \leq b, 0 \leq \varphi \leq \varphi_0\}$ чегараси эркин булган халканин секторда Гельмголц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \lambda u = 0, \quad 0 < r < a, \quad 0 \leq \varphi < \varphi_0,$$

$$\frac{\partial u}{\partial r}(a, \varphi) = \frac{\partial u}{\partial r}(b, \varphi) = 0, \quad 0 \leq \varphi \leq \varphi_0,$$

$$\frac{\partial u}{\partial \varphi}(r, 0) = \frac{\partial u}{\partial \varphi}(r, \varphi_0), \quad a \leq r \leq b$$

масаланинг хос функцияларини топинг.

680. Цилиндрда Гельмголц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} - \beta^2 u = 0, \quad 0 < r < a, \quad 0 < \varphi < 2\pi,$$

$$u(a, \varphi) = u_0, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi \quad (a - \text{цилиндр радиуси}), \quad (\beta^2 > 0) \text{ масалани ечинг.}$$

681. Шарда Гельмголц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) - \beta^2 u = 0,$$

$$0 < r < a, \quad 0 < \theta < \pi,$$

$u(r, \theta) = u_0 \cos \theta$, $0 \leq \theta \leq \pi$ масалани ечинг.

882. Сфера ичида Гельмголрц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \beta^2 u = 0, \quad 0 < r < a, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$$\left. \frac{\partial u(r, \theta, \varphi)}{\partial \nu} \right|_{r=a} = A, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi$$

ишки Нейман масалани ечинг (V — ташқи нормал).

883. Сфера ташқарисида Гельмголрц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \beta^2 u = 0, \quad r > a, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$$\left. \frac{\partial u(r, \theta, \varphi)}{\partial \nu} \right|_{r=a} = A, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$$u_r - i\beta u - o(r^{-1}) \quad r \rightarrow +\infty$$

ишки Нейман масалани ечинг (V — ташқи нормал).

884. Сфера ичида Гельмголрц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) - \beta^2 u = 0, \quad 0 < r < a, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$$u(r, \theta, \varphi)|_{r=a} = A, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi$$

ишки Дирихле масалани ечинг.

885. Сфера ташқарисида Гельмголрц тенгламаси учун куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) - \beta^2 u = 0, \quad r > a, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$$u(r, \theta, \varphi)|_{r=a} = A, \quad 0 \leq \theta \leq \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi,$$

$u(r) \rightarrow 0$, $r \rightarrow +\infty$ ташқи Дирихле масалани ечинг.

886. $\{(r, \theta, \varphi): 1 < r < 2, 0 < \theta < \pi, 0 < \varphi < 2\pi\}$ сферик қатлам ичида куйидаги

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0,$$

$1 < r < 2$, $0 < \theta < \pi$, $0 < \varphi < 2\pi$ тенглама учун

$$u|_{r=1} = f_1(\theta, \varphi), \quad u|_{r=2} = f_2(\theta, \varphi), \quad \theta \in [0, \pi], \quad \varphi \in [0, 2\pi]$$

масаланинг $f_1(\theta, \varphi)$ ва $f_2(\theta, \varphi)$ куйидаги кийматларда ечинг:

a) $f_1 = \sin\theta \cdot \sin\varphi$, $f_2 = 0$; b) $f_1 = 3\sin^2\theta \cdot \sin 2\varphi$, $f_2 = 3\cos\theta$;

c) $f_1 = 7\sin\theta \cdot \cos\varphi$, $f_2 = 7\cos\theta$;

d) $f_1 = \sin^2\theta \cdot (3 - \sin 3\varphi)$, $f_2 = 4f_1$;

e) $f_1 = 12\sin\theta \cdot \cos\varphi \cdot \cos^2\frac{\theta}{2}$, $f_2 = 0$;

f) $f_1 = \sin^2\theta \cdot \sin 2\varphi$, $f_2 = \cos 2\varphi \cdot \sin^2\theta$;

g) $f_1 = \sin 2\theta \cdot \cos\varphi$, $f_2 = \sin\varphi \cdot \sin 2\theta$;

h) $f_1 = 31\sin 2\theta \cdot \sin\varphi$, $f_2 = 31\cos 2\varphi \cdot \sin^2\theta$.

687. $\{(r, \theta, \varphi): 1 < r < 2, 0 < \theta < \pi, 0 < \varphi < 2\pi\}$ сферик

ичида ушбу

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin\theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin\theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2\theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0,$$

$1 < r < 2, 0 < \theta < \pi, 0 < \varphi < 2\pi$ тенглама учун куйидаги

a) $u|_{r=1} = \sin\theta \cdot \sin\varphi (5 + 6\cos\theta)$, $u_r|_{r=2} = 12\sin 2\theta \cdot \sin\varphi$;

b) $u|_{r=1} = 1$, $u_r|_{r=2} = 15\cos\varphi (\cos^2\theta \cdot \sin\theta + \sin\varphi \cdot \sin^2\theta \cos\theta)$

масалаларни ечинг.

688. $\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin\theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin\theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2\theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0$ Лаплас

тенгласининг маркази координалар бошида радиуси R бўлган сферада ($r < R$) куйидаги

a) $u|_{r=R} = \sin^2\theta \cdot \sin\left(2\varphi + \frac{\pi}{6}\right) \cdot \cos\theta$;

b) $u|_{r=R} = \sin^3\theta \cdot \sin\left(3\varphi + \frac{\pi}{4}\right)$;

c) $u|_{r=R} = \sin^2\theta \cdot \cos\left(2\varphi - \frac{\pi}{4}\right) + \sin\theta \cdot \sin\varphi$;

d) $u|_{r=R} = \sin^2\theta \cdot \cos\left(2\varphi + \frac{\pi}{3}\right)$, $R=1$;

e) $u|_{r=R} = (\sin\theta + \sin 2\theta) \cdot \sin\left(\varphi + \frac{\pi}{6}\right)$, $R=1$;

f) $u|_{r=R} = (\sin\theta + \sin\varphi) \cdot \sin\theta$, $R=1$;

г) $u_r|_{r=1} = \sin 10\varphi \cdot \sin^{10} \theta$, $u|_{r=0} = 1$ шартларни қаноатлантирувчи
 с) (r, θ, φ) ечимини топинг.

180. $\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \cdot \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = 0$ Лаплас
 тенгасининг маркази координаталар бошида радиуси R бўлган
 шарнинг ташқарисида ($r > R$) қуйидаги

а) $u|_{r=R} = \sin^3 \theta \cdot \cos \left(3\varphi + \frac{\pi}{4} \right) \cos \theta$; б) $u_r|_{r=R} = \sin 100\varphi \cdot \sin^{100} \theta$;

в) $(u - u_r)|_{r=R} = \sin \theta \cdot \sin \left(\varphi + \frac{\pi}{6} \right) \cdot \cos^2 \frac{\theta}{2}$

шартларни қаноатлантирувчи $u(r, \theta, \varphi)$ ечимини топинг.

МАВЗУЛАРНИ МУСАКАМЛАШ УЧУН ЎТҚАЗИЛАДИГАН НАЗОРАТ НАМУНАЛАРИ

1 - ЖОРИЙ НАЗОРАТ

1-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўриниш келтиринг:

$$1. u_{xx} + 6u_{xy} + 9u_{yy} + e^{x+y}u_x + e^{x-y}u_y = 0.$$

$$2. 2u_{zz} + 2u_{xy} + 9e^x u_z - 6u_y = xy.$$

2-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўриниш келтиринг:

$$1. 3u_{xx} - 3u_{xy} - 6u_{yy} + u_x + (2x + y)u_y - 7u = y - x.$$

$$2. -2u_{xz} + 2u_{xy} - 2u_{yz} + 7u_x - 5u_y + 4u_z = \frac{1}{2}(x^2 - y^2).$$

3-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўриниш келтиринг:

$$1. u_{xx} + 8u_{xy} + (16 - x^4)u_{yy} + x^2u_x + y^2u_y = 0.$$

$$2. 2u_{yz} + 4u_{xz} - 6u_{xy} + 8u_x - 9u_y = 0.$$

4-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўриниш келтиринг:

$$1. 3u_{xx} + 7u_{xy} + 4u_{yy} - \sin(x+y)u_x + u_y + e^{x-y} = 0.$$

$$2. u_{yz} + 2u_{xz} - 3u_{xy} + 5u + y^2 - z^2 = 0.$$

5-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўриниш келтиринг:

$$1. 2(x+1)u_{xy} + (y+1)u_{yy} + \ln y u_x + \sin x u_y = 0.$$

$$1) u_{xy} + 4u_{yz} - 4u_{xz} + u_z - u_y + u_x - u = 0.$$

6-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1) 2u_{xx} + 12u_{xy} + 18u_{yy} + 5u_x + 2u_y - 9u = 10x(3x - y).$$

$$2) 3u_{xy} + 5u_{zz} - 6u_x - 9u_y + 7u_z = xy.$$

7-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1) 15u_{xx} - 15u_{xy} - 30u_{yy} + e^x u_x + \cos y u_y = x - y.$$

$$2) u_{xz} + u_{xy} - u_{zy} + e^x u_z - e^y \cos x u_y - \sin y u_x = 0.$$

8-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1) u_{xx} + u_{xy} + u_{yy} + e^{\frac{\sqrt{3}}{2}x} u_x - e^{y - \frac{1}{2}x} u_y - e^{2y-x} = 0.$$

$$2) u_{xx} + 4u_{yy} + 9u_{zz} + 4u_{xy} + 12u_{zy} + 6u_{xz} - 2u_z = x(y - 2x)(z - 3x).$$

9-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1) u_{xx} + 4u_{xy} + 13u_{yy} + \frac{e^{x+y}}{x-y} u_x + \frac{e^{x-y}}{x+y} u_y = 0.$$

$$2) u_{xz} + 2u_{xy} + u_{xx} + u_z + u_y + u_x + x(y-x)u = \operatorname{tg} z.$$

10-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1) e^x u_{xx} + 2e^{\frac{x+y}{2}} u_{xy} + e^y u_{yy} + e^{\frac{x}{2}} u_x + e^{\frac{y}{2}} u_y - 7u = x.$$

$$2. u_{xy} + u_{zz} + 2u_x - 3u_y + 4u_z = 0.$$

11-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1. \sin^2 y u_{xx} + 2 \sin y \cdot \cos x u_{xy} + \cos^2 x u_{yy} + \sin 2y u_y = 0.$$

$$2. u_{xz} - u_{xy} + u_{zy} - u_y = 10(x + y + z).$$

12-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1. 9x^2 u_{xx} + 16y^2 u_{yy} - 7u_x + 9u_y - 8 \ln x u = 0.$$

$$2. 15u_{yy} - 10u_{zy} - 10u_{xy} + 7u_x - 6u_y + (x - z)u_z = 0.$$

13-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1. u_{xx} - 2u_{xy} + 5u_{yy} + x u_x + y u_y + 5u = 0.$$

$$2. 2u_{zz} + 4u_{xy} + 2u_{yy} + 2u_{xx} + u_z - u_y + u_x = 0.$$

14-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1. u_{xx} + 12u_{xy} + 36u_{yy} - (y - 6x)u_x + u_y - 25u = 5.$$

$$2. 2u_{xz} + 6u_{xy} + 2u_{yz} + u_{zz} + u_{xx} + u_{yy} + 7x u_x + 15y u_y = 0.$$

15-Вариант

Қуйидаги тегламаларнинг типини аниқланг ва каноник кўринишга келтиринг:

$$1. x u_{xx} + u_{yy} - (\sqrt{-y} + \sqrt{x})u_x + 3u = 0, \quad x > 0, \quad y < 0.$$

$$2. 2u_{zz} + 2u_{xy} + 9e^x u_z - 6u_y + z(x^2 - y^2) = 0.$$

2 - ЖОРИЙ НАЗОРАТ

1-Вариант

1. Ушармас коэффициентли дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимини топинг:

$$3u_{xx} - 5u_{xy} - 2u_{yy} + 3u_x + u_y = 2.$$

2. Коши масаласини ечинг:

$$u_{xx} - 6u_{xy} + 5u_{yy} = 0, u|_{y=x} = \sin x, u_y|_{y=x} = \cos x + \sin x.$$

2-Вариант

1. Ушармас коэффициентли дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xy} + 3u_x + 5u_y + 15u = 0.$$

2. Коши масаласини ечинг:

$$u_{xx} - u_{yy} + 5u_x + 3u_y + 4u = 0, u|_{y=0} = xe^{-\frac{5}{2}x-x^2}, u_y|_{y=0} = e^{-\frac{5}{2}x}.$$

3-Вариант

1. Ушармас коэффициентли дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xy} - 2u_x - 3u_y + 6u = 2e^{x+y}.$$

2. Коши - Гурса -1 масаласини ечинг:

$$u_{xx} - 2u_{xy} + 4e^x = 0, u|_{x=0} = \sin y, u_y|_{x=0, y=0} = y.$$

4-Вариант

1. Ушармас коэффициентли дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xx} + 4u_{xy} + 3u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0.$$

2. Гурса масаласини ечинг:

$$u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0, x > 0, y > 0, u|_{y=-x} = x+1,$$

$$u|_{y=x-1} = x^2 + \frac{5}{4}.$$

5-Вариант

1. Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$y u_{xx} + (x-y) u_{xy} - x u_{yy} = 0 \text{ агар } x+y > 0 \text{ бўлса.}$$

2. Коши масаласини ечинг:

$$x^2 u_{xx} - y^2 u_{yy} - 2y u_{xy} = 0, y < 0, u|_{x=1} = y, u_x|_{x=1} = y.$$

6-Вариант

1. Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$2u_{xx} + 3u_{xy} + u_{yy} + 7u_x + 4u_y = 0$$

2. Коши масаласини ечинг:

$$u_{xx} + 2u_{yy} - 3u_{xy} = 2, u|_{y=0} = 2, u_y|_{y=0} = x + \cos x, x \in \mathbb{R}.$$

7-Вариант

1. Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xx} - (1+y^2)^2 u_{yy} - 2y(1+y^2) u_y = 0.$$

2. Гурса масаласини ечинг:

$$u_{xx} + 6u_{xy} + 5u_{yy} = 0, x < y < 5x, x > 0, u|_{y=x} = x^2, u|_{y=5x} = 1.$$

8-Вариант

1. Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xx} - 2 \sin x u_{xy} - \cos^2 x u_{yy} - \cos x u_y = 0.$$

2. Гурса масаласини ечинг:

$$u_{xx} + u_y = 0, y > 0, x > 0, u|_{y=0} = e^x, u|_{x=0} = \cos y.$$

9-Вариант

1. Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xy} - \frac{1}{x-y} (u_x - u_y) = 1 \text{ агар } y+x < 0, x > 2 \text{ бўлса.}$$

2. Коши-Гурса масаласини ечинг:

$$u_{xy} + u_x = 1, 0 < y < x, u|_{y=0} = x^2, u_y|_{y=x} = \sin x.$$

10-Вариант

1) Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xx} - u_{yy} + \frac{2}{x}u_x = 0 \text{ агар } y > 1 + |x| \text{ бўлса.}$$

2) Коши масаласини ечинг:

$$u_{xx} + u_{yy} - 2u_x - 2u_y = 4, \quad u|_{x=0} = -y, \quad u_x|_{x=0} = y-1, \quad y \in \mathbb{R}.$$

11-Вариант

1) Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xx} - 2xu_{xy} = 0 \text{ агар } x \neq 0 \text{ бўлса.}$$

2) Коши масаласини ечинг:

$$u_{xy} + u_y = 0, \quad u|_{x=y} = \cos y, \quad u_y|_{x=y} = 2, \quad |y| < \infty.$$

12-Вариант

1) Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$x^2 u_{xx} - y^2 u_{yy} + x u_x - y u_y = 0 \text{ агар } \frac{1}{x} < y < x, \quad x > 1 \text{ бўлса.}$$

2) Коши-Гурса-2 масаласини ечинг:

$$u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0, \quad u_y|_{y=0} = 0, \quad u|_{y=x} = x.$$

Вариант 13

1) Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xy} - 4u_x - 5u_y + 20u = 2e^{x+y},$$

2) Гурса масаласини ечинг:

$$u_{xx} - u_{yy} + 2u_x + 2u_y = 0, \quad u|_{y=-x} = x, \quad u_y|_{y=x-1} = 0,5.$$

Вариант 14

1) Тенгламанинг умумий ечимини топинг:

$$u_{xy} + 9u_x + 5u_y + 45u = 0,$$

2) Коши масаласини ечинг:

$$u_{xx} - u_{yy} + 5u_x + 6,25u = 0, \quad u|_{x=0} = y^2, \quad u_x|_{x=0} = y.$$

3 - ЖОРИЙ НАЗОРАТ

1-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = 4u_{xx} + 5xt, \quad u|_{t=0} = x^2, \quad u_t|_{t=0} = x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = a^2u_{xx}$, $u(0,t) = 0$, $u(l,t) = 0$, $u(x,0) = x(l-x)$,
 $u_t|_{t=0} = 6$ масалани Фурье усулида ечинг.

2-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + \sin x, \quad u|_{t=0} = \sin x, \quad u_t|_{t=0} = 10$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 16u_{xx}$, $u(0,t) = 0$, $u(l,t) = 0$, $u(x,0) = A$,
 $u_t(x,0) = \sin \frac{5\pi x}{l} + 2$ масалани Фурье усулида ечинг.

3-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + 4x^2t, \quad u(x,0) = e^{-x}, \quad u_t(x,0) = 5$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 4u_{xx}$, $u(0,t) = u(l,t) = 0$, $u|_{t=0} = \sin \frac{3\pi x}{l} + A$,
 $u_t|_{t=0} = \sin \frac{5\pi x}{l} + B$ масалани Фурье усулида ечинг.

4-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + 5e^{-t}, \quad u(x,0) = 3\sin x, \quad u_t(x,0) = 7 \cdot \cos x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = a^2u_{xx}$, $u(0,t) = u_x(l,t) = 0$, $u|_{t=0} = \sin \frac{5\pi}{2l}x + 6$,

$$u_t|_{t=0} = \sin \frac{\pi}{2l}x$$
 масалани Фурье усулида ечинг.

5-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + 7xt, \quad u(x, 0) = x, \quad u_t(x, 0) = \sin x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 9u_{xx}$, $u_x(0, t) = 0$, $u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = 5\cos\frac{5\pi x}{2l}$,

$$u_t|_{t=0} = \cos\frac{\pi}{2l}x + 2 \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

6-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + 2\sin 2t + 1, \quad u(x, 0) = \cos x + x, \quad u_t(x, 0) = \sin x - x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = u_{xx}$, $u_x(0, t) = u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \cos\frac{\pi}{2l}x + 1$,

$$u_t|_{t=0} = 7\cos\frac{7\pi x}{2l} \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

7-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + x \sin t, \quad u(x, 0) = \sin x, \quad u_t(x, 0) = \cos^2 x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 36u_{xx}$, $u_x(0, t) = u_x(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = x$,

$$u_t|_{t=0} = 1 + x \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

8-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = 9u_{xx} + \sin x, \quad u(x, 0) = \sin 2x, \quad u_t(x, 0) = x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = u_{xx}$, $u_x(0, t) = u_x(\pi, t) = 0$, $u|_{t=0} = \cos 2x$,

$$u_t|_{t=0} = 3\cos 5x \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

9-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + e^x, \quad u(x, 0) = \sin x, \quad u_t(x, 0) = \cos 2x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 4u_{xx}$, $u_x(0, t) = u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = 5\cos \frac{7\pi}{2l}x$,

$$u_t|_{t=0} = 1 + \cos \frac{5\pi}{2l}x \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

10-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + e^{2x}, \quad u(x, 0) = \cos x, \quad u_t(x, 0) = x + 1$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 9u_{xx}$, $u_x(0, t) = u(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \cos \frac{9\pi x}{2l}$,

$$u_t|_{t=0} = C + \cos \frac{3\pi x}{2l} \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

11-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = 16u_{xx} + xt, \quad u(x, 0) = \operatorname{ctg} x, \quad u_t(x, 0) = -1/\sin^2 x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 4u_{xx}$, $u(0, t) = 0$, $u(l, t) = 0$, $u(x, 0) = 2x$,

$$u_t(x, 0) = \sin \frac{7\pi x}{l} \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

12-Вариант

1. Даламбер формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{tt} = u_{xx} + e^{-t}, \quad u(x, 0) = 3\operatorname{ig} x, \quad u_t(x, 0) = 3/\cos^2 x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Куйидаги $u_{tt} = 9u_{xx}$, $u(0, t) = u_x(l, t) = 0$, $u|_{t=0} = \sin \frac{5\pi x}{2l} + 6$,

$$u_t|_{t=0} = \sin \frac{\pi x}{2l} \quad \text{масалани Фурье усулида ечинг.}$$

4 - ЖОРИЙ НАЗОРАТ

1-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = 9u_{xx} + t + e^{2t}, \quad u(x,0) = 5$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{xx} = u_t + u, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0, \quad u_x(0;t) = u(1;t) = 0, \\ u(x;0) = 1 + x \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

2-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} + 3t^2 + \sin t, \quad u(x,0) = \sin 2x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} + u + 2\sin 2x \cdot \sin x, \quad 0 < x < 0,5\pi, \quad t > 0, \quad u_x(0;t) = 0 \\ u(0,5\pi;t) = 0, \quad u(x;0) = 0 \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

3-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} + e^{-t} \cos x + 3, \quad u(x,0) = \cos 2x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = 4u_{xx} - 8u, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0, \quad u_x(0;t) = 0, \quad u(\pi;t) = 0, \\ u(x;0) = x^2 - \pi x + 1 \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

4-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} + e^t \sin x + t, \quad u(x,0) = \cos x$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = 9u_{xx} + 5u, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0, \quad u_x(0;t) = 0, \quad u(1;t) = 0, \\ u(x;0) = x^2 - 1 \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

5-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} + \sin t + 1, \quad u(x, 0) = 2e^{-x^2}$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} + 4u, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0, \quad u(0; t) = 0, \\ u(\pi; t) = 2\pi, \quad u(x; 0) = 0 \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

6-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$4u_t = u_{xx} + 4t, \quad u(x, 0) = 4e^{2x - x^2}$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = 4u_{xx} - 5u, \quad 0 < x < l, \quad t > 0, \quad u(0; t) = 0, \quad u_x(l; t) = 0, \\ u(x; 0) = 3\sin\frac{3\pi}{2l}x + 7\sin\frac{7\pi}{2l}x \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

7-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = 4u_{xx} - 2t - 3e^t, \quad u(x, 0) = 1$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = u_{xx} - 5u, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0, \quad u_x(0; t) - 2u(0; t) = 0, \\ u_x(1; t) = 0, \quad u(x; 0) = -1 \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

8-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_t = 16u_{xx} + 3t + 4, \quad u(x, 0) = \sin x + 2$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, куйидаги

$$u_{xx} = u_t + 8u, \quad 0 < x < l, \quad t > 0, \quad u_x(0; t) = u_x(l; t) = 0, \\ u(x; 0) = \cos\frac{2\pi}{l}x - \cos\frac{4\pi}{l}x \quad \text{аралаш масалани ечинг.}$$

9-Вариант

1. Пуассон формуласидан фойдаланиб, қуйидаги

$$u_t = 25u_{xx} + 5t + e^t, \quad u(x,0) = \cos x + 5$$

Коши масаласини ечинг.

2. Фурье усулидан фойдаланиб, қуйидаги

$$u_{xx} = 16u_t + 4u, \quad 0 < x < 1, t > 0, u_x(0;t) = u(1;t) = 0,$$

$u(x;0) = 1 + x$ аралаш масалани ечинг.

ЖАВОБЛАР

I БОБ

1-§

1. X. x. d. t. эмас. 2. X. x. d. t. 3. X. x. d. t. эмас. 4. X. x. d. t. 5. X. x. d. t. эмас. 6. X. x. d. t. 7. X. x. d. t. 8. X. x. d. t. 9. 2-тартибли. 10. 1-тартибли. 11. 1-тартибли. 12. 2-тартибли. 13. 3-тартибли. 14. 2-тартибли. 15. 4-тартибли. 16. 3-тартибли. 17. 4-тартибли. 18. 3-тартибли. 19. Бир жинсли квазичизикли. 20. Бир жинсли бўлмаган чизикли. 21. Бир жинсли чизикли. 22. Бир жинсли чизикли бўлмаган. 23. Бир жинсли бўлмаган квазичизикли. 24. Бир жинсли чизикли. 25. Бир жинсли бўлмаган квазичизикли. 26. Бир жинсли бўлмаган чизикли, агар $h(x, y) \neq 0$. 27. Бир жинсли бўлмаган квазичизикли. 28. Бўлади. 29. Бўлади. 30. Бўлмайди. 31. Бўлмайди. 32. Бўлади. 33. Бўлади.

2-§

34. Гиперболик. 35. Эллиптик. 36. Параболик. 37. Параболик. 38. Параболик. Ҳақиқатдан ҳам бу тенгламага мос характеристик форма куйидаги кўринишга эга:

$$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = 4\lambda_1^2 + 2\lambda_2^2 - 6\lambda_3^2 + 6\lambda_1\lambda_2 + 10\lambda_1\lambda_3 + 4\lambda_2\lambda_3 = \\ = \frac{1}{4}(4\lambda_1 + 3\lambda_2 + 5\lambda_3)^2 - \frac{1}{4}(\lambda_2 + 7\lambda_3)^2.$$

Агар бу ерда $\xi_1 = \frac{1}{2}(4\lambda_1 + 3\lambda_2 + 5\lambda_3)$, $\xi_2 = \frac{1}{2}(\lambda_2 + 7\lambda_3)$, $\xi_3 = \lambda_3$, яъни

$$\lambda_1 = \frac{1}{2}\xi_1 - \frac{3}{2}\xi_2 + 4\xi_3, \quad \lambda_2 = 2\xi_2 - 7\xi_3, \quad \lambda_3 = \xi_3 \quad \text{алмаштириш қилсан}$$

$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3)$ квадратик форма $K(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 - \xi_2^2$ кўринишига келади. Демак, тенглама параболик типга тегишли. 39. Эллиптик, чунки

$$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = \lambda_1^2 + 2\lambda_1\lambda_2 + 2\lambda_2^2 + 4\lambda_2\lambda_3 + 5\lambda_3^2 = (\lambda_1 + \lambda_2)^2 + (\lambda_2 + 2\lambda_3)^2 + \lambda_3^2$$

кавадратик форма $\lambda_1 = \xi_1 - \xi_2 + 2\xi_3$, $\lambda_2 = \xi_2 - 2\xi_3$, $\lambda_3 = \xi_3$, алмаштириш натижасида $K(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 + \xi_2^2 + \xi_3^2$ кўринишига келади. 40. Гиперболик. Бу ерда

$$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = \lambda_1^2 - 4\lambda_1\lambda_2 + 2\lambda_1\lambda_3 + 4\lambda_2^2 + \lambda_3^2 =$$

$$= (\lambda_1 - 2\lambda_2 + \lambda_3)^2 + (\lambda_2 + \lambda_3)^2 - (\lambda_2 - \lambda_3)^2$$

Фүлб, $\xi_1 = \lambda_1 - 2\lambda_2 + \lambda_3$, $\xi_2 = \lambda_2 + \lambda_3$, $\xi_3 = \lambda_2 - \lambda_3$, яъни

$\lambda_1 = \xi_1 + \frac{1}{2}\xi_2 + \frac{3}{2}\xi_3$, $\lambda_2 = \frac{1}{2}(\xi_2 + \xi_3)$, $\lambda_3 = \frac{1}{2}(\xi_2 - \xi_3)$ алмашти-

риш бажарилса, $K(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 + \xi_2^2 - \xi_3^2$ каноник кўринишга

келди. **41.** Гиперболик, чунки

$$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = \lambda_1\lambda_2 + \lambda_2\lambda_3 + \lambda_1\lambda_3 = \frac{1}{4}(\lambda_1 + \lambda_2 + 2\lambda_3)^2 - \frac{1}{4}(\lambda_1 - \lambda_2)^2 - \lambda_3^2$$

квадратик форма $\lambda_1 = \xi_1 + \xi_2 - \xi_3$, $\lambda_2 = \xi_1 - \xi_2 - \xi_3$, $\lambda_3 = \xi_3$ ал-

маштиришдан сўнг $K(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 - \xi_2^2 - \xi_3^2$ каноник кўринишга

келди. **42.** Гиперболик, чунки $\lambda_1 = \xi_1 - \xi_2 - \xi_3$, $\lambda_2 = \xi_2 + \xi_3$, $\lambda_3 = \xi_3$

алмаштириш бу тенгламага мос квадратик формани

$K(\xi_1, \xi_2, \xi_3) = \xi_1^2 + \xi_2^2 - \xi_3^2$ каноник кўринишга келтиради. **43.** $xu > 0$

да эллиптик, $xu < 0$ да гиперболик, $xu = 0$ да параболик. **44.** $y = 0$ да

параболик, $y > 0$ да эллиптик, $y < 0$ да гиперболик. **45.** $x = 0$, $y \neq 0$ ва

$x \neq 0$, $y = 0$ да параболик; $xu > 0$ да эллиптик, $xu < 0$ да

гиперболик. **46.** Гиперболик. **47.** Гиперболик. **48.** Эллиптик.

49. Параболик. **50.** Параболик. **51.** Гиперболик. **52.** Гиперболик.

53. Эллиптик. **54.** Параболик. **55.** Эллиптик. **56.** Параболик. **57.** Ҳеч

бири типга тегишли эмас. **58.** $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + v_{\zeta\zeta} = 0$, $\xi = x$,

$\eta = -x + y$, $\zeta = 2x - 2y + z$. Берилган тенгламага мос

$Q(\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3) = \lambda_1^2 + 2\lambda_1\lambda_2 + 2\lambda_2^2 + 4\lambda_2\lambda_3 + 5\lambda_3^2$ квадратик форма-

ни $Q = (\lambda_1 + \lambda_2)^2 + (\lambda_2 + 2\lambda_3)^2 + \lambda_3^2$ кўринишда ёзиб олиш мумкин. Бу

қилиш $\mu_1 = \lambda_1 + \lambda_2$, $\mu_2 = \lambda_2 + 2\lambda_3$, $\mu_3 = \lambda_3$ (*) белгилаш киритиб

квадрат формани $Q = \mu_1^2 + \mu_2^2 + \mu_3^2$ каноник кўринишига эга

қилимиз. (*)ни λ_1 , λ_2 , λ_3 га нисбатан ечсак,

$\lambda_1 = \mu_1 - \mu_2 + 2\mu_3$, $\lambda_2 = \mu_2 - 2\mu_3$, $\lambda_3 = \mu_3$ (**). Демак, матрицаси

$M = \begin{vmatrix} 1 & -1 & 2 \\ 0 & 1 & -2 \\ 0 & 0 & 1 \end{vmatrix}$ бўлган (**) алмаштириш Q квадратик

формани каноник кўринишга келтиради. У ҳолда берилган

дифференциал тенгламани каноник кўринишга келтирувчи

алмаштиришнинг матрицаси M га кўшма матрица, яъни

$$M^* = \begin{vmatrix} 1 & 0 & 0 \\ -1 & 1 & 0 \\ 2 & -2 & 1 \end{vmatrix} \text{ бўлиб, } u \begin{cases} \xi = x, \\ \eta = -x + y, \\ \zeta = 2x - 2y + z \end{cases}$$

кўринишга эга бўлади. Тенгламада бу алмаштиришни бажариб, тенгламанинг каноинишга эга бўламиз.

59. $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} - v_{\zeta\zeta} + 3v_{\xi} + (3/2)v_{\eta} - (9/2)v_{\zeta} = 0,$

$$\xi = x, \eta = (x + y + z)/2, \zeta = (-3x - y + z)/2.$$

60. $v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} - v_{\zeta\zeta} + 2v_{\eta} = 0, \xi = x + y, \eta = -x + y, \zeta = -x - y + z.$

61. $v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} + 4v = 0, \xi = y + z, \eta = -y - 2z, \zeta = x - z.$

62. $v_{\xi\xi} + 2v = 0, \xi = x, \eta = -2x + y, \zeta = -x + z.$

63. $v_{\xi\xi} - 2v_{\xi} = 0, \xi = x, \eta = -2x + y, \zeta = -3x + z.$

64. $v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} + v_{\zeta\zeta} + v = 0, \xi = z + y, \eta = -y + z, \zeta = \frac{1}{\sqrt{6}}x - \frac{2}{\sqrt{6}}y + \frac{\sqrt{6}}{2}z.$

65. $v_{\eta\eta} + v_{\zeta\zeta} - 8v = 0, \xi = x + 0,5z + 0,5y, \eta = -0,5(y + z), \zeta = (y - z)/2\sqrt{2}.$

66. $v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} + v_{\zeta\zeta} + 2v_{\xi} - \sqrt{2}v_{\eta} + \sqrt{2}v_{\zeta} + 4v = 0,$

$$\xi = x, \eta = (3x - y)/2\sqrt{2}, \zeta = -(x + y - 4z)/2\sqrt{2}.$$

67. $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} - 3v + (\xi + \eta)/\sqrt{2} - 2\zeta = 0,$

$$\xi = \frac{1}{\sqrt{2}}x, \eta = \frac{3}{\sqrt{2}}x + \sqrt{2}y, \zeta = x + z.$$

68. $v_{\xi\xi} - v_{\eta\eta} + v = 0, \xi = (3x - z - 2y)/\sqrt{5}, \eta = -x + y + z.$

3-§

69. Параболик. Чунки бу тенгламага мос характеристик форм $K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^3$ каноник кўринишга эга бўлиб, фақат λ_1 ни ўз ичига олмоқда. 70. Гиперболик. Бу ерда $K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^2 \lambda_2$ бўлиб, $\lambda_1 = \lambda$ деб олсак, I бобнинг (1.20) формуласига асосан $\lambda^2 \lambda_2 = 0$ тенгламага эга бўламиз. Бу тенглама $\forall \lambda_2 \in R$ да ҳақиқий илдизга эга ($\lambda_2 \neq 0$ да $\lambda = 0, \lambda_2 = 0$ да λ ихтиёрий ҳақиқий сон).

71. Параболик. $K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^3 - 3\lambda_1^2 \lambda_2 + 3\lambda_1 \lambda_2^2 - \lambda_2^3 = (\lambda_1 - \lambda_2)^3$ бўлиб уни $\lambda_1 = \mu_1, \lambda_2 = \mu_1 - \mu_2$ алмаштириш $K(\lambda_1, \lambda_2) = \mu_2^3$ каноник кўринишга келади. 72. Гиперболик. 73. $y \leq 0$ да гиперболик, $y > 0$ да

Кўшма типга тегишли. Бу ерда I бобнинг (1.19) ва (1.20) формуласига асосан $\lambda(y\lambda^2 + \lambda_2^2) = 0$ тенгламага эгамиз. Бу тенгламада $y \leq 0$ да ҳақиқий илдизларга, $y > 0$ да эса ҳам ҳақиқий ва ҳам комплекс илдизларга эга.

74. Кўшма. 75. Параболик. 76. Эллиптик. Бу ерда I бобнинг (1.19) формуласига асосан характеристик форма

$$K(\lambda_1, \lambda_2) = \lambda_1^4 + 3\lambda_1^2\lambda_2^2 - 6\lambda_1\lambda_2^3 + \lambda_2^4$$

ўрнинишга эга бўлиб, уни $\lambda_1^4 + \lambda_2^4 + 3\lambda_1^2[(\lambda_1 - \lambda_2)^2 + 2\lambda_1^2]$ кўринишида ёзиш мумкин. Бу ифода фақат $\lambda_1 = \lambda_2 = 0$ да нолга тенглашади.

77. Гиперболик. Бу ерда

$$K(\lambda, \lambda_1) = 3\lambda(\lambda + \lambda_1)(\lambda + 2\lambda_1)[\lambda + (4/3)\lambda_1] = 0 \text{ тенгламага эгамиз.}$$

78. Кўшма. Бунда $K(\lambda, \lambda_2) = (\lambda^2 + \lambda_2^2)(2\lambda + 2\lambda_2)^2$.

79. $x = 0$ да параболик; $x > 0$ да гиперболик; $x < 0$ да кўшма.

80. $y > -1$ да кўшма, $y \leq -1$ да гиперболик. Бу ерда

$$K(\lambda, \lambda_2) = \lambda^4 + 2y\lambda^2\lambda_2^2 + \lambda_2^4 = 0 \text{ тенгламага эгамиз.}$$

81. $y \leq 0$ да гиперболик, $y > 0$ да кўшма типга тегишли. Ҳақиқатан, бу ерда I бобнинг (1.19) ва (1.20) формулаларига асосан

$$\lambda(\sqrt{y}n\lambda_2|y|^m\lambda^2 + \lambda_2^2) = 0 \text{ тенгламага эга бўламиз. Бу тенглама}$$

$y \leq 0$ да ҳақиқий илдизларга, $y > 0$ да эса ҳам ҳақиқий ва ҳам

комплекс илдизларга эга. 82. $x \leq 0$ да гиперболик, $x > 0$ да кўшма.

83. Гиперболик. 84. Параболик. 85. Параболик. 86. $y = 0$ да

параболик, $y > 0$ да гиперболик, $y < 0$ да эллиптик. 87. Гиперболик.

88. Гиперболик. 89. Параболик. 90. Гиперболик. 91. Гиперболик.

92. Эллиптик. 93. Параболик. 94. Гиперболик. 95. Гиперболик.

96. Параболик. 97. Эллиптик. 98. Эллиптик. 99. Эллиптик.

100. $k < 0$ да гиперболик, $k = 0$ да параболик, $k > 0$ да эллиптик.

101. $-0,5 < k < 0,5$ да гиперболик, $k = \pm 0,5$ да параболик,

$|k| > 0,5$ да эллиптик. 102. $k < 0$ ва $k > 4$ да гиперболик,

$k = 0$ ва $k = 4$ да параболик, $0 < k < 4$ да эллиптик. 103. $k < 0$ да

гиперболик, $k = 0$ да параболик, $k > 0$ да эллиптик.

104. Гиперболик. 105. Эллиптик. 106. Параболик. 107. $y=0$ да параболлик, $y<0$ да гиперболик, $y>0$ да эллиптик. 108. $x=0, y\neq 0$ ва $y=0, x\neq 0$ да параболлик, $xy<0$ да гиперболик; $xy>0$ да эллиптик. 109. $x=0$ ва $y=0$ да параболлик, $xy<0$ да гиперболик, $xy>0$ да эллиптик. 110. $xy>0$ да эллиптик, $xy<0$ да гиперболик, $x=0, y\neq 0$ ва $y=0, x\neq 0$ да параболлик. 111. $xy>0$ да эллиптик, $xy<0$ да гиперболик, $x=0, y\neq 0$ ва $y=0, x\neq 0$ да параболлик. 112. $xy>0$ да эллиптик, $xy<0$ да гиперболик, $x=0, y\neq 0$ ва $y=0, x\neq 0$ да параболлик. 113. $xy>0$ да эллиптик, $xy<0$ да гиперболик, $x=0, y\neq 0$ ва $y=0, x\neq 0$ да параболлик. 114. $y=0$ да параболлик, $y<0$ да гиперболик, $y>0$ да эллиптик. 115. Гиперболик, $v_{\xi\eta} + v_{\xi} - 2v_{\eta} + \xi + \eta = 0, \xi = 2x - y, \eta = x + y$. 116. Параболик, $v_{\eta\eta} + 18v_{\xi} + 9v_{\eta} - 9v = 0, \xi = x + y, \eta = x$. 117. Эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} - 8v = 0, \xi = y - x, \eta = 2x$. 118. Гиперболик, $v_{\xi\eta} = 0, \xi = x + \arctg y, \eta = x - \arctg y$. 119. Параболик ($x \neq 0$), $v_{\eta\eta} + \frac{2\eta^2}{\xi - \eta^2} v_{\xi} - \frac{1}{\eta} v_{\eta} = 0, \xi = x^2 + y^2, \eta = x$. 120. Эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} = 0, \xi = y, \eta = \arctg x$. 121. $x=0$ да параболлик, $u_{xx} = 0; x \neq 0$ да гиперболик, $v_{\xi\eta} - \frac{1}{2(\xi - \eta)} v_{\xi} = 0, \xi = x^2 + y, \eta = y$. 122. $x=0$ да параболлик, $u_{yy} = 0; x > 0$ да гиперболик, $v_{\xi\eta} + \frac{1}{2(\xi - \eta)} (v_{\xi} - v_{\eta}) = 0, \xi = y - x + 2\sqrt{x}, \eta = y - x - 2\sqrt{x}; x < 0$ да эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} - \frac{1}{\eta} v_{\eta} = 0, \xi = y - x, \eta = 2\sqrt{-x}$. 123. $y=0$ да параболлик, $u_{yy} = 0; y < 0$ да гиперболик, $v_{\xi\eta} + \frac{1}{6(\xi + \eta)} (v_{\xi} + v_{\eta}) = 0, \xi = \frac{2}{3}(-y)^{3/2} + x, \eta = \frac{2}{3}(-y)^{3/2} - x; y > 0$ да эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + \frac{1}{3\xi} v_{\xi} = 0, \xi = \frac{2}{3}y^{3/2}, \eta = x$. 124. $xy=0$ параболлик, $x \neq 0, y \neq 0$ да $u_{yy} + \frac{2}{y}(u_x + u_y) = 0$ ва $x \neq 0, y=0$ да $u_{xx} + \frac{2}{x}(u_x + u_y) = 0$.

100. $y > 0$ ва $x < 0, y > 0$ да гиперболик, $v_{\xi\eta} - \frac{3}{\xi^2 - \eta^2}(\eta v_\xi - \xi v_\eta) = 0$,
бу ерда $x > 0, y < 0$ да $\xi = \sqrt{-y} + \sqrt{x}$, ва $\eta = \sqrt{-y} - \sqrt{x}$; $x < 0,$
 $y > 0$ да $\xi = \sqrt{y} + \sqrt{-x}$, $\eta = \sqrt{y} - \sqrt{-x}$; $x > 0, y > 0$ ва $x < 0, y < 0$ да
эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + 3\left(\frac{1}{\xi}v_\xi + \frac{1}{\eta}v_\eta\right) = 0$, бу ерда $\xi = \sqrt{y}, \eta = \sqrt{x}$ ва
 $x < 0, y < 0$ да $\xi = \sqrt{-y}, \eta = \sqrt{-x}$. 125. $x = 0$ ва $y = 0$ да параболик,
 $v_{\xi\xi} = 0$; $xy < 0$ да гиперболик, $v_{\xi\eta} - \frac{1}{3(\xi^2 - \eta^2)}[(2\xi - \eta)v_\xi - (2\eta - \xi)v_\eta] = 0$, бу
ерда $\xi = -2(-y)^{1/2} + \frac{2}{3}x^{3/2}$, $\eta = -2(-y)^{-1/2} - \frac{2}{3}x^{3/2}$, агар $x > 0, y < 0$ бўлса;
 $\xi = 2y^{1/2} + \frac{2}{3}(-x)^{3/2}$, $\eta = 2y^{-1/2} - \frac{2}{3}(-x)^{3/2}$, $x < 0, y > 0$ бўлса; $xy > 0$ да
эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} - \frac{1}{\xi}v_\xi + \frac{1}{3\eta}v_\eta = 0$, бу ерда $\xi = 2y^{1/2}$, $\eta = \frac{2}{3}x^{2/3}$, агар
 $x > 0, y > 0$ бўлса; $\xi = 2(-y)^{1/2}$, $\eta = \frac{2}{3}(-x)^{3/2}$, агар $x < 0, y < 0$ бўлса.
126. Параболик, $v_{\eta\eta} - \frac{\xi}{1 + \xi e^{\eta}}v_\xi - \eta e^{-2\eta}v_\eta = 0$, $\xi = e^{-y} - e^{-x}$, $\eta = x$.
127. Эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} = 0$, $\xi = \ln(x + \sqrt{1+x^2})$, $\eta = \ln(y + \sqrt{1+y^2})$.
128. Эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + \frac{1}{\xi - \eta}v_\xi + \frac{1}{2\eta}v_\eta = 0$, $\xi = x^2 - y^2$, $\eta = x^2$.
129. $y < 0$ да гиперболик, $v_{\xi\eta} - \frac{\alpha - 1/2}{\xi - \eta}(v_\xi - v_\eta) = 0$, $\xi = x - 2\sqrt{-y}$,
 $\eta = x + 2\sqrt{-y}$; $y > 0$ да эллиптик, $v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + \frac{2\alpha - 1}{\eta}v_\eta = 0$, $\xi = x$,
 $\eta = 2\sqrt{y}$; $y = 0$ да параболик, $u_{xx} + \alpha u_y = 0$. 130. Параболик,
 $v_{\eta\eta} - \frac{2\xi}{\eta^2}v_\xi = 0$, $\xi = y \sin x, \eta = y$. 131. Параболик, $v_{\eta\eta} - \frac{2\xi}{\xi^2 + \eta^2}v_\xi = 0$
 $\xi = y \cos \frac{x}{2}$, $\eta = y$. 132. Гиперболик, $v_{\xi\eta} = 0$, $\xi = x + y - \cos x$,
 $\eta = -x + y - \cos x$. 133. Гиперболик, $v_{\xi\eta} - \frac{\beta}{\eta - \xi}(v_\eta - v_\xi) = 0$, $2\beta = \frac{m}{m+2}$.

$$\xi = x - \frac{2}{m+2}(-y)^{(n+2)/2}, \quad \eta = x + \frac{2}{m+2}(-y)^{(m+2)/2}. \quad 134. \quad \text{Гиперболик}$$

$$v_{\xi\eta} - \frac{\beta}{\eta - \xi}(v_{\eta} - v_{\xi}) = 0, \quad 2\beta = \frac{2\alpha - m}{2 - m}, \quad \xi = x - \frac{2}{2 - m}(-y)^{(2 - m)/2}$$

$$\eta = x + \frac{2}{2 - m}(-y)^{(2 - m)/2}.$$

$$135. \quad \text{Гиперболик}, \quad v_{\xi\eta} + \frac{\beta}{\eta - \xi}(v_{\xi} - v_{\eta}) + \frac{\alpha}{\eta + \xi}(v_{\eta} + v_{\xi}) = 0, \quad 2\beta = \frac{m}{m + 2}$$

$$2\alpha = \frac{n}{n + 2}, \quad \xi = \frac{2}{n + 2}x^2 - \frac{2}{m + 2}(-y)^{m+2}, \quad \eta = \frac{2}{n + 2}x^2 + \frac{2}{m + 2}(-y)^{m+2}.$$

$$136. \quad v_{\xi\eta} - \frac{\beta}{\eta - \xi}(v_{\eta} - v_{\xi}) + \frac{\mu}{4}v = 0, \quad 2\beta = \frac{m}{m - 2}, \quad \xi = x - \frac{2}{2 - m}(-y)^{(2 - m)/2}$$

$$\eta = x + \frac{2}{2 - m}(-y)^{(2 - m)/2}. \quad 137. \quad v_{\xi\eta} + \frac{\beta}{\eta - \xi}v_{\xi} - \frac{\alpha}{\eta - \xi}v_{\eta} = 0, \quad 2\beta = \frac{m + 2(\beta_0 + \alpha_0)}{m + 2}$$

$$2\alpha = \frac{m + 2(\beta_0 - \alpha_0)}{m + 2}, \quad \xi = x - \frac{2}{m + 2}(-y)^{(m+2)/2}, \quad \eta = x + \frac{2}{m + 2}(-y)^{(m+2)/2}$$

$$138. \quad \text{Гиперболик}, \quad w_{\xi\eta} + \frac{1}{2}w + \frac{\eta}{2}e^{\xi/2} = 0, \quad \xi = 2x + y, \quad \eta = x,$$

$$v(\xi, \eta) = u(\eta, \xi - 2\eta) = e^{-\xi/2}w(\xi, \eta).$$

$$139. \quad \text{Параболик}, \quad w_{\eta\eta} - w_{\xi} = 0, \quad \xi = 3x + y, \quad \eta = x,$$

$$v(\xi, \eta) = u(\eta, \xi - 3\eta) = e^{-\frac{\xi + 2\eta}{4}}w(\xi, \eta).$$

$$140. \quad \text{Эллиптик}, \quad w_{\xi\xi} + w_{\eta\eta} - \frac{3}{2}w = 0, \quad \xi = 2y - x, \quad \eta = x,$$

$$v(\xi, \eta) = u\left(\eta, \frac{\xi + \eta}{2}\right) = e^{-\xi - \eta}w(\xi, \eta).$$

$$141. \quad \text{Гиперболик}, \quad w_{\xi\eta} - w + \xi e^{\eta} = 0, \quad \xi = y, \quad \eta = x - 3y,$$

$$v(\xi, \eta) = u(\eta + 3\xi, \xi) = e^{-\eta}w(\xi, \eta).$$

$$142. \quad \text{Эллиптик}, \quad w_{\xi\xi} + w_{\eta\eta} - 2w = 0, \quad \xi = y, \quad \eta = 4x - 2y,$$

$$v(\xi, \eta) = u\left(\frac{\eta + 2\xi}{2}, \xi\right) = e^{-\xi - \eta}w(\xi, \eta).$$

$$143. \quad \text{Параболик}, \quad w_{\eta\eta} - 2w_{\xi} = 0, \quad \xi = -x + y, \quad \eta = x + y,$$

$$v(\xi, \eta) = u\left(\frac{\eta - \xi}{2}, \frac{\eta + \xi}{2}\right) = e^{\frac{15\xi + 8\eta}{32}}w(\xi, \eta).$$

144. Параболик, $w_{\xi\xi} + w_{\eta} = 0$, $\xi = 2x - y$, $\eta = x + y$,

$$u(\xi, \eta) = u\left(\frac{\xi + \eta}{3}, \frac{2\eta - \xi}{3}\right) = e^{\xi - 2\eta} w(\xi, \eta). \quad 145. \text{ Гиперболик,}$$

$$w_{\xi\eta} + 9w + 4(\xi - \eta)e^{\xi + \eta} = 0, \quad \xi = y - x, \quad \eta = y,$$

$$v(\xi, \eta) = u(\xi - \eta, \eta) = e^{-\xi - \eta} w(\xi, \eta).$$

146. Гиперболик, $w_{\xi\eta} + 7w = 0$, $\xi = 2x - y$, $\eta = x$,

$$v(\xi, \eta) = u(\eta, 2\eta - \xi) = e^{-\xi - 6\eta} w(\xi, \eta).$$

147. а) Гиперболик тип. б) $x = C_1, x + y = C_2$ тўғри чизиклардан иборат; в) $u_{\xi\eta} - u_{\xi} = 0$, $\xi = x$, $\eta = x + y$. 148. а) Гиперболик тип; б) $y = C_1, x - 2y = C_2$ тўғри чизиклардан иборат. в) $u_{\xi\eta} = 1$,

$\xi = y$, $\eta = x - 2y$. 149. а) $\alpha \neq 0$ да гиперболик тип, $\alpha = 0$ да параболик тип; б) $\alpha \neq 0$ да $4\alpha u_{\xi\eta} - u_{\xi} = 0$, $\xi = y + 3\alpha x$, $\eta = y - \alpha x$; $\alpha = 0$ да $u_{\xi\xi} + u_x = 0$. 150. а) $\alpha > -4$. б) $\alpha \in \emptyset$. в) $\alpha < -4$. 151. а) $\alpha = 0$. б) $\alpha = -4$.

в) $\alpha \in \emptyset$. 152. а) $\alpha \in (-\infty; -5) \cup (3; +\infty)$. б) $\alpha = 3$, $\alpha = -5$. в) $\alpha \in (-5, 3)$.

153. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} + 2v_{\eta} + 2v_{\zeta} + v = 0$, $\xi = x + y$, $\eta = -x + y$, $\zeta = y + z$; $v = e^{\eta - \zeta} w$,

$$w_{\xi\xi} - w_{\eta\eta} + 2v_{\eta} + 2v_{\zeta} + v = 0, \quad \xi = x + z, \eta = -3x + 2y + z; v = e^{-(3\xi + 4\eta)} w, \quad w_{\xi\xi} - w_{\eta\eta} + 6w = 0.$$

154. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} + v_{\xi} + 2v_{\eta} + v_{\zeta} + v = 0$, $\xi = x$, $\eta = x + y$, $\zeta = -y + z$;

$$v = e^{\frac{1}{4}(\xi - 4\eta + 7\zeta)} w, \quad w_{\xi\xi} - w_{\eta\eta} + w_{\zeta} = 0.$$

155. $u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + u_{\zeta\zeta} + v_{\xi} + 2v_{\eta} + v_{\zeta} + v = 0$, $\xi = y$, $\eta = x + y$, $\zeta = z$;

$$v = e^{\frac{1}{2}(\xi - 2\eta + \zeta)} w, \quad w_{\xi\xi} - w_{\eta\eta} + w_{\zeta\zeta} + 1,5w = 0.$$

156. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} + u_{\zeta\zeta} + v_{\xi} + v_{\eta} + v_{\zeta} + v = 0$, $\xi = x$, $\eta = -x + 2y$, $\zeta = z$;

$$v = e^{\frac{1}{2}(\xi - \eta + \zeta)} w, \quad w_{\xi\xi} - w_{\eta\eta} + w_{\zeta\zeta} + 0,75w = 0.$$

157. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} - u_{\zeta\zeta} + v_{\xi} + 2v_{\eta} + v_{\zeta} + v = 0$,

$$\xi = x, \quad \eta = x + y, \quad \zeta = z; \quad v = e^{-0,5(\xi - 2\eta - \zeta)} w, \quad w_{\xi\xi} - w_{\eta\eta} - w_{\zeta\zeta} + 2w = 0.$$

158. $u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + u_{\zeta\zeta} + v_{\xi} + v_{\eta} + v_{\zeta} + 4v = 0$, $\xi = x - y$, $\eta = y$, $\zeta = z$;

$$v = e^{\frac{1}{2}(\xi - \eta + \zeta)} w, \quad -w_{\xi\xi} + w_{\eta\eta} + w_{\zeta\zeta} + 0,75w = 0.$$

159. $u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + u_{\zeta\zeta} + v_{\xi} + v_{\eta} + v_{\zeta} + v = 0$,

$$\xi = x + y, \eta = -y, \zeta = z; v = e^{\frac{1}{2}(\xi + \eta + \zeta)} w, w_{\xi\xi} + w_{\eta\eta} + w_{\zeta\zeta} + 0,25w = 0.$$

$$161. v_{\xi\xi} + v_{\eta\eta} + v_{\zeta\zeta} + 2v_{\xi} - 2v_{\eta} + 2v_{\zeta} = 0, \xi = x + y - z, \eta = -y, \zeta = z;$$

$$v = e^{-\xi + \eta - \zeta} w, w_{\xi\xi} + w_{\eta\eta} + w_{\zeta\zeta} - 3w = 0.$$

$$162. v_{\xi\xi} + 2v_{\xi} + 2v_{\eta} - 3v_{\zeta} + v = 0,$$

$$\xi = x, \eta = x + y, \zeta = -x + z; v = e^{-\xi + 3\eta + 2\zeta} w, w_{\xi\xi} + 2w_{\eta} - 3w_{\zeta} = 0.$$

5-§

$$163. u(x, y) = x\varphi(y) + \psi(y). \quad 164. u(x, y) = y\varphi(x) + \psi(x) + y^3.$$

$$165. u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) + xy. \quad 166. u(x, y) = \varphi(x + y) + \psi(3x + 2y).$$

$$167. u(x, y) = \varphi(y - x) + e^{(x-y)/2} + \psi(y - 2x).$$

$$168. u(x, y) = [\varphi(x + 3y) + \psi(3x + y)]e^{(7x+y)/16}.$$

$$169. u(x, y) = 2e^x + e^{(x+2y)/2} [\varphi(x) + \psi(x + 2y)].$$

$$170. u(x, y) = x - y + [\varphi(x - 3y) + \psi(2x + y)]e^{\frac{3y-x}{7}} \dots$$

$$171. u(x, y) = [\varphi(x) + \psi(y)]e^{3x+2y} + e^{x+y}.$$

$$172. u(x, y) = [\varphi(x) + \psi(y)]e^{-bx-ay} + \frac{c}{1+a+b+ab}e^{x+y}.$$

$$173. u(x, y) = \varphi(x + y - \cos x) + \psi(x - y + \cos x).$$

$$174. u(x, y) = [\varphi(y - x - \cos x) + \psi(x + y - \cos x)]e^{2\cos x - 2y}.$$

$$175. u(x, y) = \frac{1}{x+y} \varphi(x^2 - y^2) + \psi(x + y).$$

$$176. u(x, y) = [\varphi(y - x) + \psi(-x + 2y)]e^{2x-5y}.$$

$$177. u(x, y) = \varphi(x + \operatorname{arctg} y) + \psi(-x + \operatorname{arctg} y).$$

$$178. u(x, y) = \frac{xy}{2} + \frac{1}{x-y} [\varphi(x) + \psi(y)].$$

$$179. u(x, y) = xy(x + y) + \frac{1}{x-y} [\varphi(x) + \psi(y)].$$

$$180. u(x, y) = \frac{1}{4x} [x \cdot (x^2 - y^2) + \varphi(x + y) + \psi(x - y)].$$

$$181. u(x, y) = \frac{1}{y} [\varphi(x + y) + \psi(x - y)].$$

$$182. u(x, y) = \int_0^{x^2+y} \frac{\varphi(t)dt}{\sqrt{t-y}} + \psi(y). \quad 183. u(x, y) = \varphi(xy) + \psi\left(\frac{y}{x}\right).$$

$$184. u = e^{\frac{x-y}{2}} \left[(2x+y)e^{4x+y} + \varphi(2x+y) + \psi(4x+y) \right].$$

$$185. u = e^y (e^{2y} - e^{2x}) + \varphi(e^y + e^x) + \psi(e^y - e^x).$$

$$186. u = \frac{1}{chx} \left\{ y\varphi(x) + \varphi'(x) + \int_0^y (y-\eta)e^{-x\eta} \psi(\eta) d\eta \right\}.$$

Кўрсатма: Ушбу $v = chxu$, алмаштиришга асосан берилган тенгламани қуйидаги кўринишга $u_{xy} + u v_y = 0$. келтириб, умумий ечим топилади.

$$187. u = e^{-x} \left\{ \varphi(x) + \int_0^x e^{\xi - \xi^2 y^2} \psi(\xi) d\xi \right\}.$$

$$188. u = (1+y)(1-e^{-x}) - xy + e^{-x} \left\{ \varphi(y) + \int_0^x e^{\xi(1-y)} \psi(\xi) d\xi \right\}.$$

Кўрсатма: Ушбу $u_x + u = e^{-xy}v$ алмаштиришга асосан берилган тенгламани қуйидаги кўринишга $v_y = -x^2 u e^{xy}$, келтириб, v ни топамиз. Сўнг топилган v ни $u_{xx} + u = e^{-xy}v$ ифодага қўйиб $u_x + u = 1 - xy + e^{-xy}\psi(x)$ тенглик олинади ва бу тенгликни интеграллаб, юқоридаги умумий ечим топилади.

$$189. u(x, y) = \varphi(\sqrt{x} - \sqrt{y}) + \psi(\sqrt{x} + \sqrt{y}). \quad 190. u(x, y) = \sqrt{\frac{x}{y}} \varphi(xy) + \psi\left(\frac{y}{x}\right).$$

$$191. u(x, y) = \varphi(xy) \ln y + \psi(xy).$$

$$193. \text{ а) } u(x, y) = \varphi(y) + x\psi(y) + x^2 f(y) + 2yx^3.$$

$$\text{ б) } u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) + xf(y) + \frac{1}{2}x^4 y.$$

$$\text{ в) } u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) + \omega(x-y). \quad \text{ г) } u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) + \omega(x+y).$$

$$\text{ д) } u(x, y) = \varphi(x+y) + \psi(x-y) + \omega(y).$$

$$\text{ е) } u(x, y) = \varphi \left[x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + \psi \left[x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + \\ + \int_a^{x+2/3(-y)^{2/3}} dt \int_b^{x-2/3(-y)^{3/2}} e^{-C \left[t + \frac{2}{3}(-z)^{3/2} \right]} \varphi(t+z) dz$$

$$\text{ л) } u = \varphi(x + \arctg y) + \psi(x - \arctg y) +$$

$$+ \int_a^{x+\operatorname{arctg}y} dt \int_b^{x-\operatorname{arctg}y} \omega \left[\left(\frac{t+z}{2} \right)^2 - t g^2 \left(\frac{t-z}{2} \right) \right] dz$$

194. а) $u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) + yg(x) + \frac{1}{2}y^2 f(x) + y^5 x.$

б) $u(x, y) = \varphi(x) + y\psi(x) + f(y) + g(y) \int_a^x e^{ct^2} dt.$

в) $u(x, y) = \varphi(x) + \psi(y) + f(x+y) + g(x-y).$

г) $u(x, y) = \varphi(x+y) + \psi(x-y) + (x+y)f(x-y) + (x-y)g(x+y).$

д) $u(x, y) = \varphi(x+2\sqrt{y}) + \psi(x-2\sqrt{y}) + (x-2\sqrt{y})f(x+2\sqrt{y}) + (x+2\sqrt{y})g(x-2\sqrt{y}).$

Кўрсатма: $\xi = x - 2\sqrt{y}$, $\eta = x + 2\sqrt{y}$ алмаштириш бажариш, тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

е) $u(x, y) = \varphi(x-y) + \psi(2x-y) + f(4x-3y) + g(y)$

Кўрсатма: $\xi = x - y$, $\eta = 2x - y$ алмаштириш бажариш, тенгламани каноник кўринишга келтиринг.

ф) $u(x, y) = \varphi(x+y) + \psi(x+t) + f(y) + (x+y)g(x-y).$

195. $\alpha^2 a^2 + \beta^2 b^2 - \gamma^2 c^2 = 0.$

202. $u(x,t) = x(1-t)$. 203. $u(x,t) = \frac{\cos x \cdot \sin at}{a}$. 204. $u(x,y) = \sin(x+t)$.

205. $u(x,t) = (x+2t)^2$. 206. $u(x,t) = x^2 + xt + 4t^2 + \frac{1}{6}xt^3$.

207. $u(x,t) = \sin x$. 208. $u(x,t) = at + \frac{1}{2}bx^2t^2 + \frac{1}{12}bt^4 + e^{-x}cht$.

209. $u(x,t) = x + \frac{axt^3}{6} + \sin x \sin t$.

210. $u(x,t) = at + a(e^{-t} - 1) + b \sin x \cos t + c \cdot \cos x \sin t$.

211. $u(x,t) = \frac{at}{b} - \frac{a}{b^2} \sin bt + \cos(x-t)$. 212. $u(x,t) = x(t - \sin t) + \sin(x+t)$.

213. $u(x,t) = 1+t + \frac{1}{9} \sin x(1 - \cos 3t)$. 214. $u(x,t) = xt + \sin(x+t) - (1 - \cos t)e^x$.

215. $u(x,t) = \frac{1}{a^2 \omega^2} \sin \omega x(1 - \cos a \omega t)$. 216. $u(x,y,t) = e^y cht + e^{-y} sht$.

217. $u(x,y,t) = (x^2 + y^2)^2(1+t) + 8a^2t^2(x^2 + y^2)(1 + \frac{t}{3}) + \frac{8}{3}a^4t^4(1 + \frac{t}{5})$.

218. $u(x,y,t) = \cos(3x+4y)\cos 5at + \frac{1}{5a} \sin(3x+4y)\sin 5at$.

219. $u(x,y,t) = (x^2 + y^2 + 4a^2)(e^t - 1 - t) - 2a^2t^2(1 + \frac{t}{3})$.

220. $u(x,y,t) = x^2 - y^2 + xyt(1+t^2)$. 221. $u(x,y,t) = t^2 + yt + x$.

222. $u(x,y,t) = 0,5t^2(x^3 - 3xy^2) + t e^y \sin x + e^x \cos y$.

223. $u(x,y,t) = x^2 + t^2 + t \sin y$.

224. $u(x,y,t) = 2x^2 - y^2 + t(2x^2 + y^2) + 2t^2 + 2t^3$.

225. $u(x,y,t) = x^2 + t y^2 + 0,5t^2(6 + x^3 + y^3) + t^3 + 0,75t^4(x+y)$.

226. $u(x,y,z,t) = z / (z^2 - t^2)$.

227. $u(x,y,z,t) = \left(\cos at + \frac{1}{a} \sin at \right) \cos \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} +$
 $+ \sin \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} / \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \cdot \left(t \cos at - at \sin at - \frac{1}{a} \sin at \right)$.

$$228. u(x, y, z, t) = xy \cos z \cdot \cos at. \quad 229. u(x, y, z, t) = x^2 + y^2 + t + 3,5t^2.$$

$$230. u(x, y, z, t) = (x^2 + y^2 + z^2 + 6a^2)(e^t - 1 - t) - a^2 t^2 (3 + t).$$

$$231. u(x, y, z, t) = t^3 \sin y \cos z e^{x\sqrt{z}}.$$

$$232. u(x, y, z, t) = x^2 + y^2 + t - 2z^2 + t^2 xyz.$$

$$233. u(x, y, z, t) = y^2 + 8t^2 + tz^2 + \frac{8}{3}t^3 + \frac{1}{12}t^4 x^2 + \frac{2}{45}t^4.$$

$$234. u(x, y, z, t) = xyz + x^2 y^2 z^2 + \frac{1}{3}(x^2 y^2 + x^2 z^2 + y^2 z^2)t^3 +$$

$$+ \frac{1}{15}(x^2 + y^2 + z^2)t^5 + \frac{1}{105}t^7. \quad \text{Курсатма. } u_n = \Delta u \equiv \sum_{i=1}^n u_{x_i},$$

$$u(x, t, \tau) \Big|_{t=\tau} = \mu(x, \tau), \quad u_t(x, t, \tau) \Big|_{t=\tau} = \nu(x, \tau), \quad x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$$

Коши масаласининг ушбу ечимидан

$$u(x, t, \tau) = \sum_{k=0}^{\infty} \left[\frac{(t-\tau)^{2k}}{(2k)!} \Delta^k \mu(x, \tau) + \frac{(t-\tau)^{2k+1}}{(2k+1)!} \Delta^k \nu(x, \tau) \right]$$

фойдаланиб ечинг.

$$235. u(x, y) = \sin y - 1 + e^{x+y}, \quad -\infty < x, y < +\infty.$$

$$236. u(x, y) = x - y - 0,5 + 0,5e^{2y}, \quad -\infty < x, y < +\infty.$$

$$237. u(x, y) = 0,5 \left[1 - x - 3y - (x+y-1)e^{2x} \right], \quad -\infty < x, y < +\infty.$$

$$238. u(x, y) = xy + 1,5 \sin \frac{2y}{3} \cdot \cos \left(x + \frac{y}{3} \right), \quad -\infty < x, y < +\infty.$$

$$239. u(x, y) = (y-3x)e^{\frac{x^2+y^2}{2}}, \quad x < 1, \quad y < 3.$$

$$240. u(x, y) = \frac{x^2}{y}, \quad x > 0, \quad y > 0. \quad 241. u(x, y) = \frac{2x^2 y}{3} + \frac{y}{3x}, \quad x > 0, \quad y < 0.$$

$$242. u(x, y) = \frac{5}{2} \sin \frac{x+y}{2} - \frac{3}{2} \sin \frac{5x+y}{6}.$$

$$243. u(x, y) = \frac{1}{2} e^{\frac{3y-5x}{2}} \left[2y + \left(x+y + \frac{3}{4} \right) e^{-(x+y)^2} + \left(x-y - \frac{3}{4} \right) e^{-(x-y)^2} \right].$$

$$244. u(x, y) = \frac{12(x+y)}{4+(x+y)^2} + 10 \cos \frac{x+y}{2} - \frac{25(2x+3y)}{25+(2x+3y)^2} - 10 \cos \frac{(2x+3y)}{5}.$$

$$245. u(x, y) = \frac{1}{2} x^2 (e^y - 1) + \sin x + \frac{x^3 - (x - e^y - 1)^3}{6} + \arctg(x + e^y - 1) - \arctg x.$$

146. $u(x, y) = \cos(y - x - \sin x)$.

147. $u(x, y) = 1 - \sin(y - x + \cos x) + e^{y + \cos x} \sin(x + y + \cos x)$.

Курсатма. Куйидаги $\xi = -x + y + \cos x$, $\eta = x + y + \cos x$ алмаштириш шартларида берилган тенгламани каноник кўринишга келтирамиз:

$u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} = 0$, бу ерда $v(\xi, \eta) = u\left(\frac{\eta - \xi}{2}, \frac{\eta + \xi}{2} + \cos \frac{\eta - \xi}{2}\right) = u(x, y)$. Бу

тенгламанинг умумий интегралли $v(\xi, \eta) = f\left(\frac{\xi}{2}\right) + e^{\frac{\xi}{2}} F(\eta)$ бундаги f ва F - икки марта дифференциалланувчи функциялар. Эски x , y аргументларига ўтиб, берилган тенгламанинг умумий интеграллини куйидаги кўринишда

$$u(x, y) = f(y - x + \cos x) + e^{\frac{1}{2}(y - x + \cos x)} F(x + y + \cos x)$$

ифодалаймиз. Сўнг бошланғич шартларга кўра эса f ва F функцияларнинг кўринишини топамиз.

148. $u(x, y) = 2e^{-\frac{1}{4}(2x - y + \cos x)} \cos x \sin \frac{1}{2}(y - \cos x)$.

Курсатма. Куйидаги $\xi = 2x - y + \cos x$, $\eta = 2x + y - \cos x$ алмаштириш шартларида берилган тенгламани каноник кўринишга келтирамиз:

$u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} = 0$, бу ерда $v(\xi, \eta) = u\left(\frac{\xi + \eta}{4}, \frac{\eta - \xi}{2} + \cos \frac{\xi + \eta}{4}\right) = u(x, y)$. Сўнг

147-масалага ўхшаш ечилади.

149. $u(x, y) = e^x \operatorname{sh}\left(\frac{y - \cos x}{2}\right) + \sin x \cos\left(\frac{y - \cos x}{2}\right)$.

Курсатма. Куйидаги $\xi = 2x - y + \cos x$, $\eta = 2x + y - \cos x$ алмаштириш шартларида берилган тенгламани каноник кўринишга келтирамиз:

$$v_{\xi\eta} = 0,$$

бу ерда $v(\xi, \eta) = u\left(\frac{\xi + \eta}{4}, \frac{\eta - \xi}{2} + \cos \frac{\xi + \eta}{4}\right) = u(x, y)$. Берилган тенгла-

манинг умумий интеграллини куйидаги кўринишда $v(\xi, \eta) = f(2x - y + \cos x) + F(2x + y - \cos x)$ ифодалаймиз. Сўнг

бошланғич шартларга кўра эса f ва F функцияларнинг кўринишини топилади.

150. $u(x, y) = -\frac{x^2}{2} + \cos(x - 1 + e^y) - \cos x$.

Курсатма. 249-масалага ўхшаш ечилади.

$$251. u(x, y) = \frac{\pi\sqrt[3]{4}}{3\Gamma^3(1/3)} \int_0^1 \tau \left[x + \frac{2}{3}(-y)^2(2t-1) \right] t^{-5/6}(1-t)^{-5/6} dt + \\ + \frac{\sqrt[3]{6}\Gamma^3(1/3)}{4\pi^2} \left(\frac{4}{3}\right)^{2/3} y \int_0^1 \nu \left[x + \frac{2}{3}(-y)^2(2t-1) \right] t^{-1/6}(1-t)^{-1/6} dt.$$

$\Gamma(z) = \int_0^\infty e^{-t} t^{z-1} dt, (z > 0)$ – Гамма функция [2].

Кўрсатма. Куйидаги $\xi = x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2}, \eta = x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2}$ алмаштириш ёрдамида берилган тенгламани каноник кўринишга келтирамиз [15], [17]: $u_{\xi\eta} - \frac{1}{6(\eta-\xi)}(u_\eta - u_\xi) = 0$. Бу тенгламанинг умумий ечими куйидаги кўринишда

$$u(\xi, \eta) = (\eta - \xi)^{2/3} \int_0^1 \Phi[\xi + (\eta - \xi)t] t^{1/6}(1-t)^{-1/6} dt + \\ + \int_0^1 \Psi[\xi + (\eta - \xi)t] t^{-5/6}(1-t)^{-5/6} dt \text{ бўлади, бу ерда } \Phi \text{ ва } \Psi - \text{икки марта}$$

дифференциаланувчи функциялар. Бундан ва бошланғич шартлардан Φ ва Ψ функцияларнинг кўриниши топилади.

$$252. u(x, y) = \frac{\Gamma(2\beta)}{\Gamma^2(\beta)} \int_0^1 \tau \left[x + \frac{2}{m+2}(-y)^{\frac{m+2}{2}}(2t-1) \right] t^{\beta-1}(1-t)^{\beta-1} dt + \\ + \frac{\Gamma(2-2\beta)}{\Gamma^2(1-\beta)} y \int_0^1 \nu \left[x + \frac{2}{m+2}(-y)^{\frac{m+2}{2}}(2t-1) \right] t^{-\beta}(1-t)^{-\beta} dt.$$

Кўрсатма. Куйидаги $\xi = x - \frac{2}{m+2}(-y)^{\frac{m+2}{2}}, \eta = x + \frac{2}{m+2}(-y)^{\frac{m+2}{2}}$ алмаштириш ёрдамида берилган тенгламани каноник кўринишга келтирамиз [15], [17]: $u_{\xi\eta} - \frac{\beta}{\eta-\xi}(u_\eta - u_\xi) = 0, 2\beta = \frac{m}{m+2}$. Бу тенгламанинг умумий ечими куйидаги кўринишда

$$u(\xi, \eta) = (\eta - \xi)^{1-2\beta} \int_0^1 \Phi[\xi + (\eta - \xi)t] t^{-\beta}(1-t)^{-\beta} dt + \\ + \int_0^1 \Psi[\xi + (\eta - \xi)t] t^{\beta-1}(1-t)^{\beta-1} dt \text{ бўлади, бу ерда } \Phi \text{ ва } \Psi - \text{икки марта}$$

дифференциаланувчи функциялар. Бундан ва бошланғич шартлардан Φ ва Ψ функцияларнинг кўриниши топилади.

$$\begin{aligned}
 181. u(x, y) = & \frac{\Gamma(2+2\beta)}{\Gamma^2(1+\beta)} \int_0^1 \tau \left[x + \frac{2}{2-m} (-y)^{\frac{2-m}{2}} (2t-1) \right] t^\beta (1-t)^\beta dt + \\
 & + \frac{2\Gamma(2+2\beta)(-y)^{(2-m)/2}}{(1+2\beta)(2-m)\Gamma^2(1+\beta)} \int_0^1 \tau' \left[x + \frac{2}{2-m} (-y)^{\frac{2-m}{2}} (2t-1) \right] \times \\
 & \quad \times t^\beta (1-t)^\beta (2t-1) dt + \\
 & + \frac{\Gamma(2-2\beta)}{\Gamma^2(1-\beta)} \int_0^1 \nu \left[x + \frac{2}{2-m} (-y)^{\frac{2-m}{2}} (2t-1) \right] t^{-\beta} (1-t)^{-\beta} dt, \quad 2\beta = \frac{m}{m-2}.
 \end{aligned}$$

Кўрсатма. Куйидаги $\xi = x - \frac{2}{2-m} (-y)^{\frac{2-m}{2}}$, $\eta = x + \frac{2}{2-m} (-y)^{\frac{2-m}{2}}$ алмаштириш
 қўшимда берилган тенгламани каноник кўринишга келтирамиз
 [17].

$$u_{\xi\eta} - \frac{\beta}{\eta - \xi} (u_\eta - u_\xi) = 0, \quad 2\beta = \frac{m}{m-2}, \quad -1 < 2\beta < 0.$$

Бу тенгламанинг умумий ечими куйидаги кўринишда

$$u(\xi, \eta) = (\eta - \xi)^{1-2\beta} \frac{\partial^2 Z(-\beta, -\beta)}{\partial \xi \partial \eta}$$

қилиди, бу ерда

$$\begin{aligned}
 Z(-\beta, -\beta) = & (\eta - \xi)^{1+2\beta} \int_0^1 \Phi[\xi + (\eta - \xi)t] t^\beta (1-t)^\beta dt + \\
 & + \int_0^1 \Psi[\xi + (\eta - \xi)t] t^{-\beta-1} (1-t)^{-\beta-1} dt.
 \end{aligned}$$

шундан ва бошланғич шартлардан Φ , Φ' ва Ψ функцияларнинг
 кўриниши мос равишда τ , τ' ва ν функциялар орқали топилади.

$$184. u(x, y) = x - \frac{2}{3} (-y)^{\frac{3}{2}}.$$

Кўрсатма. Масалани ечишда

$$u(x, y) = \frac{1}{2} \tau \left[x + \frac{2}{3} (-y)^{\frac{3}{2}} \right] + \frac{1}{2} \tau' \left[x - \frac{2}{3} (-y)^{\frac{3}{2}} \right] - \frac{1}{2} \int_{x - \frac{2}{3} (-y)^{\frac{3}{2}}}^{x + \frac{2}{3} (-y)^{\frac{3}{2}}} \nu(t) dt \quad \text{формуладан}$$

фойдаланилади.

$$185. u(x, y) = \cos \left(x - 2y^{\frac{1}{2}} \right). \quad \text{Кўрсатма. Масалани ечишда}$$

$$u(x, y) = \frac{1}{2} \tau [x + 2y^{1/2}] + \frac{1}{2} \tau [x - 2y^{1/2}] - \frac{1}{2} \int_{x-2y^{1/2}}^{x+2y^{1/2}} v(t) dt \quad \text{формула 100}$$

фойдаланилади.

$$260. u(x, y) = \frac{\Gamma(2\beta)}{\Gamma^2(\beta)} \int_x^y \tau(t) \frac{(x-y)^{1-2\beta}}{(y-t)^{1-\beta} (t-x)^{1-\beta}} dt - \\ - \frac{\Gamma(1-2\beta)}{2\Gamma^2(1-\beta)} \left(\frac{4}{m+2}\right)^{2\beta} \int_x^y \frac{v(t) dt}{(y-t)^\beta (t-x)^\beta}, \quad 2\beta = \frac{m}{m+2}.$$

Кўрсатма. 252-масалага ўхшаш ечилади.

$$261. \text{ а) } u(x, t) = \frac{1}{2} e^{-\frac{a}{2}x} \left\{ \varphi(x+t) + \varphi(t-x) + \int_{t-x}^{t+x} \left[\frac{a}{2} \varphi(\tau) + \psi(\tau) \right] d\tau \right\}.$$

Кўрсатма. Тенгламада $u(x, t) = e^{-\frac{a}{2}x} v(x, t)$ алмаштириш бажирини $v(x, t)$ га нисбатан $v_{xx} - v_{tt} = 0$, $v(0, t) = \varphi(t)$, $v_x(0, t) = \psi(t) + \frac{a}{2} \varphi(t)$

Коши масаласига эга бўламиз.

$$\text{ б) } u(x, t) = \frac{1}{2} \left\{ e^{-\frac{b}{2}x} \varphi(x+t) + e^{\frac{b}{2}x} \varphi(t-x) + \int_{t-x}^{t+x} e^{b(t-\tau)} \psi(\tau) d\tau \right\}.$$

Кўрсатма. 261-масаланинг а) ҳолига ўхшаш ечилади.

$$\text{ в) } u(x, t) = \frac{1}{2} e^{-\frac{a}{2}x + \frac{b}{2}t} \times \\ \times \left\{ e^{-\frac{b}{2}(x+t)} \varphi(x+t) + e^{\frac{b}{2}(x-t)} \varphi(t-x) + \int_{t-x}^{t+x} e^{-\frac{b}{2}\tau} \left[\frac{a}{2} \varphi(\tau) + \psi(\tau) \right] d\tau \right\}.$$

2-§

262. $R(x, y, x_0, y_0) = 1$. Тенглама $\xi = x + y$, $\eta = x - y$ алмаштириш ёрдамида $v_{\xi\eta}(\xi, \eta) = 0$ кўринишга келтирилади. Риман функцияси учун ўринли бўлган II бобнинг 2-§даги (2.17) ва (2.18) тенгламалардан келиб чиқадики,

$$v(\xi, \eta; \xi_0, \eta_0) = 1.$$

263. Берилган тенглама учун Риман функциясини топиш мақсадида $\xi = x + y$, $\eta = x - y$ алмаштириш бажарамиз:

$$W \equiv W_{\xi\eta} + \frac{1}{4} \lambda^2 W = 0, \quad W(\xi, \eta) = u\left(\frac{\xi+\eta}{2}, \frac{\xi-\eta}{2}\right).$$

(1) тенглама учун Риман функцияси

$$V_{\xi\eta} + \frac{1}{4}\lambda^2 V = 0 \quad (2)$$

тенгламанинг

$$V|_{\xi=\xi_0} = 1, \quad V|_{\eta=\eta_0} = 1 \quad (3)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечимидан иборат.

Уни топайлик. (2)да ξ ни t билан, η ни эса z билан алмаштирамыз ва уни t бўйича $[\xi_0, \xi]$, z бўйича эса $[\eta_0, \eta]$ ораликда интеграллаймиз:

$$V(\xi, \eta) - V(\xi, \eta_0) - \int_{\eta_0}^{\eta} V_z(\xi_0, z) dz + \frac{1}{4}\lambda^2 \int_{\xi_0}^{\xi} dt \int_{\eta_0}^{\eta} V(t, z) dz = 0.$$

Бу ердан (3)ни ҳисобга олиб, $V(\xi, \eta)$ га нисбатан қуйидаги интеграл тенгламани топамиз:

$$V(\xi, \eta) + \frac{1}{4}\lambda^2 \int_{\xi_0}^{\xi} dt \int_{\eta_0}^{\eta} V(t, z) dz = 1. \quad (4)$$

(4) - Волртгерра типдаги интеграл тенглама бўлгани учун унинг ечимга эга [15]. Уни кетма-кет яқинлашиш усули билан ечимиз.

Нолинчи яқинлашиш сифатида $V_0 = 0$ ни олиб, кейинги яқинлашишларни

$$V_k = 1 - \frac{1}{4}\lambda^2 \int_{\xi_0}^{\xi} dt \int_{\eta_0}^{\eta} V_{k-1}(t, z) dz, \quad k = 1, 2, \dots$$

формула бўйича топамиз:

$$V_0 = 0, \quad V_1 = 1,$$

$$V_2 = 1 - \frac{\lambda^2}{4}(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0),$$

$$V_3 = 1 - \frac{\lambda^2}{4}(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0) + \frac{1}{(2!)^2} \left[\frac{\lambda^2}{4}(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0) \right]^2,$$

Бу процессни давом эттириб, ихтиёрий $n \in N$ учун

$$V_n = \sum_{k=0}^n \frac{(-1)^k}{(k!)^2} \left[\frac{\lambda^2}{4}(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0) \right]^k$$

тенглик ўринли эканлигини топамиз.

Бу ерда $n \rightarrow \infty$ лимитга ўтиб ва

$$\sum_{k=0}^n \frac{(-1)^k}{(k!)^2} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k} = J_0(x)$$

тенгликни эътиборга олиб, $V = \lim_{n \rightarrow \infty} V_n = J_0 \left[\lambda \sqrt{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)} \right]$

топамиз.

Демак, (1) тенглама учун Риман функцияси

$$R(\xi, \eta; \xi_0, \eta_0) = J_0 \left[\lambda \sqrt{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)} \right]$$

функциядан иборат экан.

x, y ўзгарувчиларга қайтиб ва $\xi_0 = x_0 + y_0, \eta_0 = x_0 - y_0$ белгиланиб киритиб, берилган тенглама учун Риман функциясини топамиз:

$$R(x, y; x_0, y_0) = J_0 \left[\lambda \sqrt{(x - x_0)^2 - (y - y_0)^2} \right].$$

264. $R(x, y; x_0, y_0) = \exp\left(\frac{a}{2}(x - x_0)\right)$. Кўшма тенглама

$u(x, y) = v(x, y) \cdot \exp\left(\frac{a}{2}x\right)$ алмаштириш натижасида $v_{xx} - v_{yy} = 0$ кўш

нишга келади ва 262-масаланинг жавобидан фойдаланилади.

265. $R(x, y; x_0, y_0) = e^{-0.5b(y_0 - y)}$. **266.** $R(x, y; x_0, y_0) =$

$$= e^{\frac{1}{2}[a(x_0 - x) - b(y_0 - y)]} J_0 \left\{ \frac{1}{2} \sqrt{4c - a^2 - b^2 [(x - x_0)^2 - (y - y_0)^2]} \right\}.$$

Кўрсатма. Кўшма тенглама $u(x, y) = v(x, y)e^{0.5(ax - by)}$ алмаштириш ёрдамида $v_{xx} - v_{yy} + c_1v = 0$ тенгламага келтирилади

263 - масаланинг жавобидан фойдаланилади.

267. $R(x, y; x_0, y_0) = F\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \frac{(x - x_0)(y - y_0)}{(x - y)(x_0 - y_0)}\right)$. Риман функцияси

таърифига асосан

$$v_{xy} - \frac{1}{4} \frac{v}{(x - y)^2} = 0 \quad (5)$$

Кўрinishда тенгламанинг $u|_{x=x_0}=1$, $u|_{y=y_0}=1$ шартларни қаноатлан-
дирувчи ечимини топиш керак. Бу ечимни $v=G(\sigma)$,

$$v = \left[\frac{(x-x_0)(y-y_0)}{(x-y)(x_0-y_0)} \right] \text{ кўринишида қидирамиз [17].}$$

Шунингдек (5) тенглама

$$\sigma(1-\sigma)G'(\sigma) - (1-2\sigma)G'(\sigma) - \frac{1}{4}G(\sigma) = 0 \quad (6)$$

кўринишга келади. Бу - Гаусснинг ушбу

$$\sigma(1-\sigma)y'' + [\gamma - (1+\alpha+\beta)\sigma]y' - \alpha\beta y = 0$$

гипергеометрик тенгламасининг хусусий ҳоли бўлиб [2], $\alpha=\beta=0,5$,

$\gamma=1$. Гаусс тенгламаси $|\sigma| < 1$ да узлуксиз бўлган

$$F(\alpha, \beta, \gamma, \sigma) = 1 + \frac{\alpha\beta}{\gamma \cdot 1!} \sigma + \frac{\alpha(\alpha+1)\beta(\beta+1)}{\gamma(\gamma+1) \cdot 2!} \sigma^2 + \dots \quad (7)$$

шаклга эга [2].

(7)дан келиб чиқадики $F(\alpha, \beta, \gamma, 0) = 1$. Буларни ва
 $u|_{x=x_0} = \sigma|_{y=y_0} = 0$ ни эътиборга олсак, тегишли ечимга эга бўламиз:

$$u(\sigma) = F\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1, \sigma\right). \quad 274. \quad \text{Берилган тенгламанинг}$$

характеристикалари $x-at = C_1$, $x+at = C_2$ бўлганлиги учун
 $\xi = x-at$, $\eta = x+at$ алмаштириш қилинади. У ҳолда каноник
тенглама $u_{\xi\eta} = 0$ кўринишига келади. Берилган масалада AB чизик
 $t=0$ тўғри чизик, яъни Ox ўқидан иборат, Ox ўқига нормал эса Ot
ўқидан иборатдир. Шу билан бирга $t=0$ да u ва u_t ларнинг
берилиши, функция ва унинг нормал ҳосиласининг
қийматларининг берилиши демакдир. $t=0$ да $x=\xi$, $\eta=\xi$ бўлганлиги
учун

$$u|_{t=0} = f_1(x) = f_1(\xi), \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = f_2(x) = f_2(\xi),$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial u}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial t} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial t} = -a \frac{\partial u}{\partial \xi} + a \frac{\partial u}{\partial \eta} = a \left(-\frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \Big|_{t=0} = f_2(\xi)$$

$$u|_{\eta=\xi} = f_1(\xi), \quad \left(\frac{\partial u}{\partial \xi} - \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=\xi} = -\frac{1}{a} f_2(\xi) \quad (8)$$

бўлади. $u_{\xi\eta} = 0$ тенглама учун Риман функцияси $R(x, y; x_0, y_0) = 1$ эканлигини ва (8) шартларни эътиборга олиб, Риман формуласи билан масала ечимини

$$u(\xi_0, \eta_0) = \frac{f_1(\xi_0) + f_2(\eta_0)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{\xi_0}^{\eta_0} f_2(z) dz$$

кўринишда топамиз. Бу ерда $\xi_0 = x - at$, $\eta_0 = x + at$ тенгликларини асосан эски x ва t ўзгарувчиларга қайтилса, берилган масаланинг Даламбер усули билан топилган ечими келиб чиқади:

$$u(\xi, \eta) = \frac{f_1(x - at) + f_2(x + at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} f_2(z) dz.$$

275. Берилган тенглама $\xi = xy$, $\eta = y/x$ алмаштириш ёрдамида

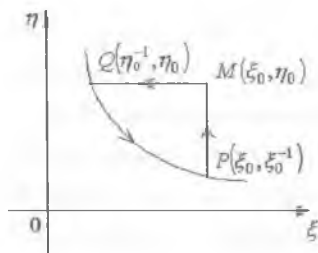
$$\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} - \frac{1}{2\xi} \frac{\partial u}{\partial \eta} = 0$$

каноник кўринишга келади, $y=1$ тўғри чизиқ

тенгламаси эса $\xi\eta = 1$ кўринишда ёзилади. Бундан ташқари

$$\left. \frac{\partial u}{\partial \xi} \right|_{\xi\eta=1} = \left(\frac{1}{2} \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{2\xi} \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{\xi\eta=1}, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial \eta} \right|_{\xi\eta=1} = \left(-\frac{\xi^2}{2} \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\xi}{2} \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{\xi\eta=1}$$

тенгликлар ва бошланғич шартларга асосан,



$$\left. \frac{\partial u}{\partial \xi} \right|_{\xi\eta=1} = \frac{1}{2} f_1(\xi) + \frac{1}{2\xi} f_2(\xi),$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial \eta} \right|_{\xi\eta=1} = -\frac{\xi^2}{2} f_1(\xi) + \frac{\xi}{2} f_2(\xi),$$

$$u|_{\xi\eta=1} = f_1(\xi).$$

Риман формуласида $a=0$, $b=-\frac{1}{2\xi}$, $f=0$ десак, масала ечимини куйидагича ёзилади:

$$u(\xi_0, \eta_0) = \frac{(uR)_P + (uR)_Q}{2} + \frac{1}{2} \int_{QP} \left(R \frac{\partial u}{\partial \xi} - u \frac{\partial R}{\partial \xi} - \frac{uR}{\xi} \right) d\xi - \left(R \frac{\partial u}{\partial \eta} - u \frac{\partial R}{\partial \eta} \right) d\eta.$$

Бу ерда

$$R(\xi, \eta; \xi_0, \eta_0) = \sqrt{\xi_0/\xi}, \quad u(P) = f_1(\xi_0), \quad u(Q) = f_1\left(\frac{1}{\eta_0}\right),$$

$$R(P) = R\left(\xi_0, \frac{1}{\xi_0}; \xi_0, \eta_0\right) = 1; \quad R(Q) = R\left(\frac{1}{\eta_0}, \eta_0; \xi_0, \eta_0\right) = \sqrt{\xi_0 \eta_0}$$

интегралы эти борга олсак,

$$u(\xi_0, \eta_0) = \frac{f_1(\xi_0)}{2} + \frac{\sqrt{\xi_0 \eta_0}}{2} f_1\left(\frac{1}{\eta_0}\right) + \frac{\sqrt{\xi_0}}{2} \int_{\xi_0}^1 \frac{f_1(\xi)}{\xi^{3/2}} d\xi - \frac{\sqrt{\xi_0}}{2} \int_{\xi_0}^1 \frac{f_2(\xi)}{\xi^{3/2}} d\xi$$

формулага эга буламиз. Бу ерда эски x ва y ўзгарувчиларга келилса, масаланинг ечими ҳосил бўлади:

$$u(x, y) = \frac{1}{2} f_1(xy) + \frac{y}{2} f_1\left(\frac{x}{y}\right) + \frac{\sqrt{xy}}{4} \int_{xy}^{x/y} \frac{f_1(z)}{z^{3/2}} dz - \frac{\sqrt{xy}}{2} \int_{xy}^{x/y} \frac{f_2(z)}{z^{3/2}} dz.$$

$$\begin{aligned} 276. \quad u(x, t) = & \frac{\varphi(x-at) + \varphi(x+at)}{2} - \frac{ct^{x+at}}{2} \int_{x-at}^1 \frac{J_1\left(c\sqrt{t^2 - (x-\xi)^2/a^2}\right)}{\sqrt{t^2 - (x-\xi)^2/a^2}} \psi(\xi) d\xi + \\ & + \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} J_0\left(c\sqrt{(t-\tau)^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}}\right) f(\xi, \tau) d\xi. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} 277. \quad u(x, t) = & \frac{\varphi(x-at) + \varphi(x+at)}{2} - \frac{ct^{x+at}}{2} \int_{x-at}^1 \frac{I_1\left(c\sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}}\right)}{\sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}}} \times \\ & \times \psi(\xi) d\xi + \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} I_0\left(c\sqrt{(t-\tau)^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}}\right) f(\xi, \tau) d\xi. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} 278. \quad u(x, t) = & \frac{\sqrt{\sqrt{l-x} - \frac{at}{2}} \varphi\left(x + \sqrt{l-x}at - \frac{a^2 t^2}{4}\right)}{2\sqrt[4]{l-x}} + \\ & + \frac{\sqrt{\sqrt{l-x} + \frac{at}{2}} \varphi\left(x - \sqrt{l-x}at - \frac{a^2 t^2}{4}\right)}{2\sqrt[4]{l-x}} + \frac{1}{\sqrt[4]{l-x}} \int_{\sqrt{l-x} - \frac{at}{2}}^{\sqrt{l-x} + \frac{at}{2}} \Phi(x, t, z) dz, \end{aligned}$$

$$\Phi(x, t, z) = \frac{\sqrt{z}}{a} \psi(l-z^2) F\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \left(\frac{a^2 t^2}{4} - (z - \sqrt{l-x})^2\right) / 4z\sqrt{l-x}\right) +$$

$$+ \frac{at}{8\sqrt{(l-x)z}} \varphi(l-z^2) F' \left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \left(\frac{a^2 l^2}{4} - (z - \sqrt{l-x})^2 \right) / 4z\sqrt{l-x} \right),$$

Кўрсатма. Тенгламада $\xi = \sqrt{l-x} + \frac{y}{2}$, $\eta = \sqrt{l-x} - \frac{y}{2}$, $u = \frac{\omega}{\sqrt{\xi + \eta}}$ алмаштириш бажариб, сўнгра 267-масаланинг жавобидан фойдаланиш зарур.

$$279. u(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{\sin w}} \left[\sqrt{\sin(w-y)} \cdot \varphi[l \cos(w-y)] + \sqrt{\sin(w+y)} \cdot \varphi[l \cos(w+y)] \right] + \frac{1}{2\sqrt{\sin w}} \int_{w-y}^{w+y} \Phi(w, y, z) dz,$$

бу ерда $w = \arccos(x/l)$,

$$\Phi(x, y, z) = \psi(l \cos z) \sqrt{\sin z} \cdot F \left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \frac{\cos(w-z) - \cos y}{2 \sin w \sin z} \right) + \frac{1}{2} \varphi(l \cos z) \frac{\sin y}{\sin w \sqrt{\sin z}} F' \left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \frac{\cos(w-z) - \cos y}{2 \sin w \sin z} \right).$$

Кўрсатма. Тенгламада аввал $\xi = \frac{1}{2} \left(y + \arccos \frac{x}{l} \right)$, $\eta = \frac{1}{2} \left(y - \arccos \frac{x}{l} \right)$

$u = \frac{\omega}{\sqrt{\sin(\xi - \eta)}}$ алмаштириш бажарилиб, сўнгра 269-масаланинг фойдаланиш керак.

280. Берилган тенглама $\xi = (y/2) + \sqrt{x}$, $\eta = (y/2) - \sqrt{x}$. $\omega = u \sqrt{\xi - \eta}$ алмаштириш натижасида

$$\frac{\partial^2 \omega}{\partial \xi \partial \eta} - \frac{1}{4} \frac{\omega}{(\xi - \eta)^2} = 0 \quad (9)$$

кўринишни олди. Бунда $y=0$ чизик $\eta + \xi = 0$, яъни $\eta = -\xi$ чизикни алмашиб, бошланғич шартлар

$$\omega|_{\eta=-\xi} = \varphi(\xi), \quad \frac{1}{2} (\omega_\xi + \omega_\eta) \Big|_{\eta=-\xi} = \psi(\xi) \quad (10)$$

кўринишга келади. II бобнинг 2-§ даги (2.33) формула ва $a(x, y) = b(x, y) = f(x, y) = 0$ деб ва R сифатида (9) тенгламанинг Риман функцияси (2-§ даги 267-мисолга қаранг) олинса,

$$\omega(\xi_0, \eta_0) = \frac{1}{2} [\omega(P) + \omega(Q)] +$$

$$+\frac{1}{2} \int_{-\eta_0}^{\xi_0} R \left(\frac{\partial \omega}{\partial \xi} + \frac{\partial \omega}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=-\xi} - \frac{1}{2} \int_{-\eta_0}^{\xi_0} \omega \left(\frac{\partial R}{\partial \xi} + \frac{\partial R}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=-\xi} d\xi. \quad (11)$$

қўйиб чиқади. $x = \frac{1}{4}(\xi - \eta)^2$, $y = \xi + \eta$ тенгликларга асосан

$$\frac{\partial u}{\partial \xi} \Big|_{\eta=-\xi} = \left(\xi \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{y=0}, \quad \frac{\partial u}{\partial \eta} \Big|_{\eta=-\xi} = \left(-\xi \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{y=0}.$$

У қолда, иккинчи бошланғич шартга асосан

$$\left(\frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=-\xi} = 2\psi(\xi^2).$$

булардан ва

$$\frac{\partial \omega}{\partial \xi} \Big|_{\eta=-\xi} = \sqrt{2\xi} \frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{u}{2\sqrt{2\xi}}, \quad \frac{\partial \omega}{\partial \eta} \Big|_{\eta=-\xi} = \sqrt{2\xi} \frac{\partial u}{\partial \eta} - \frac{u}{2\sqrt{2\xi}}$$

тенгликлардан

$$\left(\frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=-\xi} = \sqrt{2\xi} \left(\frac{\partial u}{\partial \xi} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=-\xi} = 2\sqrt{2\xi} \psi(\xi^2). \quad (12)$$

дан ҳосил қиламиз.

Номусита ҳисоблаб топish мумкинки

$$\left(\frac{\partial R}{\partial \xi} + \frac{\partial R}{\partial \eta} \right) \Big|_{\eta=-\xi} = -\frac{\xi_0 + \eta_0}{2(\xi_0 - \eta_0)\xi} \left(\frac{dR}{d\sigma} \right) \Big|_{\eta=-\xi}, \quad (13)$$

$$\omega(P) = \omega(\xi_0, -\xi_0) = \sqrt{2\xi_0} \varphi(\xi^2) \quad \omega(Q) = \omega(-\eta_0, \eta_0) = \sqrt{-2\eta_0} \varphi(\eta_0^2). \quad (14)$$

(12) - (14) ларни (11) га қўйиб ва x, y ўзгарувчиларга ва $u(x, y)$ функцияга қайтиб масала ечимини топамиз:

$$u(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{x}} \left[\sqrt{\sqrt{x} + \frac{y}{2}} \cdot \varphi \left(x + \sqrt{xy} + \frac{1}{4}y^2 \right) + \sqrt{\sqrt{x} - \frac{y}{2}} \cdot \varphi \left(x - \sqrt{xy} + \frac{1}{4}y^2 \right) \right] + \frac{1}{\sqrt[3]{x}} \int_{\sqrt{x-y/2}}^{\sqrt{x+y/2}} \left[\sqrt{z} \psi(z^2) G \left[\frac{\frac{1}{4}y^2 - (z - \sqrt{x})^2}{4z\sqrt{x}} \right] + \frac{y\varphi(z^2)}{8\sqrt{zx}} G \left[\frac{\frac{1}{4}y^2 - (z - \sqrt{x})^2}{4z\sqrt{x}} \right] \right] dz.$$

бу ерда $G(z) = F\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1; \sigma\right)$.

$$\text{Ж1. } u(x, y) = \frac{\pi \sqrt[3]{4}}{3\Gamma^3\left(\frac{1}{3}\right)} \int_0^1 \varphi \left[x + \frac{2}{3}y^2(2t-1) \right] [t(1-t)]^{-\frac{5}{6}} dt +$$

$$+ \frac{1}{2\pi^2} \sqrt{\frac{4}{3}} \Gamma^3 \left(\frac{1}{3} \right) y \int_0^1 \psi \left[x + \frac{2}{3} y^2 (2t-1) \right] [t(1-t)]^{-\frac{1}{6}} dt,$$

бу ерда $\Gamma(z)$ - Эйлернинг Гамма функцияси. Берилган тенгламани

$$\xi = x + \frac{2}{3} y^{3/2}, \quad \eta = x - \frac{2}{3} y^{3/2} \quad \text{алмаштириш бажариб, сўнгра 270}$$

масаладан ва II бобнинг 2-§даги (2.33) формуладан фойдаланишни

$$282. u(x, y) = xy - y; \quad R(x, y; \xi, \eta) = \frac{\xi y}{x\eta}.$$

Кўрсатма. Берилган тенгламага қўшма тенглама қуйилиши кўринишда

$$\frac{\partial V}{\partial x} + \frac{1}{x} V = 0, \quad V(x, y) = R_y - \frac{1}{y} R \quad (15)$$

бўлади. (15) тенгламанинг

$$R|_{x=\xi} = \frac{y}{\eta}, \quad R|_{y=\eta} = \frac{\xi}{x}, \quad R(\xi, \eta; \xi, \eta) = 1 \quad (16)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечими Риман функциясидан иборат (15) ва (16) масалани ечиб, Риман функциясини топамиз:

$$R(x, y; \xi, \eta) = \xi y / x\eta.$$

Бундан ва II бобнинг 2-§ даги (2.33) формуладан фойдаланиб Коши масаласининг ечими топилади.

$$283. u(x, y) = xy + x - y; \quad R(x, y; \xi, \eta) = \frac{x+y}{\xi+\eta}.$$

Кўрсатма. Берилган тенгламага қўшма тенглама қуйилиши кўринишда

$$W_x = 0, \quad W = \frac{1}{x+y} \left[R_y - \frac{1}{x+y} R \right], \quad (17)$$

бўлади. (17) тенгламанинг

$$R|_{x=\xi} = \frac{\xi+y}{\xi+\eta}, \quad R|_{y=\eta} = \frac{x+\eta}{\xi+\eta}, \quad R(\xi, \eta; \xi, \eta) = 1 \quad (18)$$

шартларни қаноатлантирувчи ечими $R(x, y; \xi, \eta) = \frac{x+y}{\xi+\eta}$ кўринишдаги

Риман функциясидан иборатдир.

Бундан ва II бобнинг 2-§ даги (2.33) формуладан фойдаланиб Коши масаласининг ечими топилади.

$$284. u(x, y) = (y-x)(x^2+1) + x^5 \cos x.$$

Кўрсатма. 282-масалага ўхшаш ечилади.

285. $u(x, y) = y^2 + 0,5x^2(e^{-x} + 1)$. **Кўрсатма.** Қўйилган Гурса масаласи

$u(x, y) = v(x, y)e^{-y}$ алмаштириш ёрдамида ечилади.

286. $u(x, y) = \int_0^x e^{-\frac{1}{2}\xi^2 y^2} d\xi$. 287. $u(x, y) = y + \psi(x) + [\varphi(y) - \varphi(0) - y]e^{-x}$.

Кўрсатма. Қўйилган Гурса масаласи $u_x + u = v(x, y)$ алмаштириш ёрдамида ечилади.

288. $u(x, y) = \varphi(y) + \int_0^x \psi'(\xi)e^{-\xi y} d\xi$.

Кўрсатма. Қўйилган Гурса масаласи $u_x = v(x, y)$ алмаштириш ёрдамида ечилади.

289. $u(x, y) = (1 - 0,5y + 0,5x)e^{0,5(x-y)}$. 290. $u(x, y) = 1 + (2y + x)e^{\frac{1}{3}(y-x)}$.

Кўрсатма. Берилган тенглама $\xi = 2y + x$, $\eta = y - x$ алмаштириш

натижасида $\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} - \frac{1}{3} \frac{\partial u}{\partial \xi} = 0$ кўринишни олди. Бу тенгламада

$u = e^{\frac{1}{3}\eta} v(\xi, \eta)$ алмаштиришни бажариш ёрдамида Гурса масаласи ечилади.

291. $u(x, y) = \varphi\left(\frac{5x - y}{4}\right) + \psi\left(\frac{y - x}{4}\right) - \varphi(0)$.

292. $u(x, y) = \frac{1}{4}[(x + y + 1)^2 - 1]e^{y-x+1} + \frac{1}{2}(x - y + 2)$.

293. $u(x, y) = \left[\left(\frac{y - x - 2}{4}\right)^2 - \frac{1}{4}\right]e^{20x-4y} + \left(\frac{y - 5x}{4}\right)^2$.

294. $u(x, y) = \frac{[\cos y + x \sin y] \cdot e^{-xy} - 1}{x^2 + 1} + e^x$. 295. $u(x, y) = 2x\sqrt{-y}$.

296. $u(x, y) = x^2 + (e^x + y - 1)^2$. 297. $u(x, y) = xy(x + y)^2$.

298. $u(x, y) = y$. 299. $u(x, y) = 3x + y^3$. **Кўрсатма.** Берилган тенглама

$\xi = y^3 + 3x$, $\eta = y$ алмаштириш натижасида $\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} = 0$ кўринишни

олди. Бу тенгламанинг умумий ечимидан фойдаланиб, Гурса масаласи ечилади.

300. $u(x, y) = x$. **Кўрсатма.** Берилган тенглама $\xi = xy$, $\eta = x/y$ алмаштириш натижасида $2\xi u_{\xi\eta} - u_{\eta} = 0$ кўринишни олади. Бу тенгламага $2\xi u_{\xi} - u = v(\xi, \eta)$ алмаштиришни бажариш ёрдамида Гурса масаласи ечилади.

301. $u(x, y) = \sqrt[4]{y^5/x}$. **Кўрсатма.** 300-масалага ўхшаш ечилади.

302. $u(x, y) = y \cos \frac{\pi x}{2y}$. **Кўрсатма.** Берилган тенглама $\xi = x/y$, $\eta = x y^3$ алмаштириш натижасида $4\eta u_{\xi\eta} - u_{\xi} = 0$ кўринишни олади. Бу тенгламада $u_{\xi} = v(\xi, \eta)$ алмаштириш ёрдамида Гурса масаласи ечилади.

303. $u(x, y) = 0,5(x+y)^2$. **Кўрсатма.** Кўйилган Гурса масаласи $u(x, y) = \frac{1}{x-y} v(x, y)$ алмаштириш ёрдамида ечилади.

304. $u(x, y) = 2 - y$. **Кўрсатма.** Кўйилган Гурса масаласи $u = \frac{1}{x}$ алмаштириш ёрдамида ечилади. **305.** $u(x, y) = y/x$. **Кўрсатма.** Кўйилган Гурса масаласи $u = \frac{1}{x^2} v$ алмаштириш ёрдамида ечилади.

306. $u(x, y) = \frac{1}{\alpha + \beta} (y - \alpha x)(\beta x - y)$. Берилган тенгламанинг умумий ечими куйидаги кўринишда

$$u(x, y) = xy + \Phi(x) + \Psi(y) \quad (19)$$

бўлади. (19) ечимдан

$$u|_{y=\alpha x} = 0, \quad u|_{y=\beta x} = 0$$

кўра

$$\begin{aligned} \alpha x^2 + \Phi(x) + \Psi(\alpha x) &= 0, \\ \beta x^2 + \Phi(x) + \Psi(\beta x) &= 0 \end{aligned} \quad (20)$$

ни ҳосил қиламиз. Бундан

$$\Psi(\beta x) = \alpha x^2 - \beta x^2 + \Psi(\alpha x) = (\alpha - \beta)x^2 + \Psi(\alpha x) \quad (21)$$

га эга бўламиз. Энди $\Psi(\alpha x) = \Psi\left(\beta \cdot \frac{\alpha x}{\beta}\right)$ асосан (21) формуладан куйидагини оламиз:

$$\Psi(\alpha x) = \Psi\left(\beta \frac{\alpha x}{\beta}\right) = (\alpha - \beta) \frac{\alpha^2 x^2}{\beta^2} + \Psi\left(\alpha \frac{\alpha x}{\beta}\right) = \frac{(\alpha - \beta)\alpha^2}{\beta^2} x^2 + \Psi\left(\frac{\alpha^2 x}{\beta}\right). \quad (22)$$

(22) ни (21) га қўйиб

$$\Psi(\beta x) = (\alpha - \beta)x^2 + \frac{(\alpha - \beta)\alpha^2}{\beta^2} x^2 + \Psi\left(\frac{\alpha^2 x}{\beta}\right)$$

ни ҳосил қиламиз. Худди шундай кетма-кет давом эттириб, қуйидагини

$$\Psi(\beta x) = (\alpha - \beta)x^2 \left[1 + \frac{\alpha^2}{\beta^2} + \frac{\alpha^4}{\beta^4} + \frac{\alpha^6}{\beta^6} + \dots \right] + \Psi(0) \quad (23)$$

олишимиз. $\alpha x < y < \beta x$, $x > 0$, $0 < \alpha < \beta$ шартга кўра, ушбу $[\dots]$ қавс ичидаги ифода чексиз камазовчи геометрик прогрессияни ташкил этади учун унинг йиғиндиси $1 + \frac{\alpha^2}{\beta^2} + \frac{\alpha^4}{\beta^4} + \frac{\alpha^6}{\beta^6} + \dots = \frac{\beta^2}{\beta^2 - \alpha^2}$ га тенг бўлади. Бундан ва (23)дан

$$\Psi(\beta x) = (\alpha - \beta)x^2 \cdot \frac{\beta^2}{\beta^2 - \alpha^2} + \Psi(0) = -\frac{\beta^2 x^2}{\alpha + \beta} + \Psi(0) \quad (24)$$

олишимиз. (24) ни (20) га қўйиб

$$\Phi(x) = -\beta x^2 - \Psi(\beta x) = -\beta x^2 + \frac{\beta^2 x^2}{\alpha + \beta} - \Psi(0) = -\frac{\alpha \beta x^2}{\alpha + \beta} - \Psi(0) \quad (25)$$

ни ҳосил қиламиз. (24) ва (25) ифодаларга кўра (19) дан Гурса масаласининг ечимини қуйидаги кўринишда

$$u(x, y) = xy - \frac{\alpha \beta x^2}{\alpha + \beta} - \frac{y^2}{\alpha + \beta} = \frac{1}{\alpha + \beta} (y - \alpha x)(\beta x - y)$$

ифодалаймиз.

107. $u(x, y) = \frac{4}{3}x^4 - x^2 + y - \frac{1}{3}y^2$.

Кўрсатма. 306-масалага ўхшаш ечилади.

108. $u(x, y) = x - \sqrt{y}$. Кўрсатма. 306-масалага ўхшаш ечилади.

109. $u(x, t) = \varphi\left(\frac{x+at}{2}\right) + \psi\left(\frac{x-at}{2}\right) - \varphi(0)$. Берилган тенглама $\xi = x - at$,

$\eta = x + at$ алмаштириш билан $v_{\xi\eta} = 0$ кўринишга келтирилади ва 102-масала жавобидан фойдаланилади.

110. $u(x, t) = \varphi\left(\frac{x+at}{2}\right) + \psi\left(\frac{x-at}{2}\right) - J_0\left(\lambda\sqrt{x^2 - t^2}\right)\varphi(0) -$

$$-\int_0^{x+t} \frac{\partial}{\partial z} J_0 \left[\lambda \sqrt{(z-x-t)(t-x)} \right] \cdot \varphi \left(\frac{z}{2} \right) dz -$$

$$\int_0^{x-t} \frac{\partial}{\partial z} J_0 \left[\lambda \sqrt{(x+t)(x-t-z)} \right] \cdot \psi \left(\frac{z}{2} \right) dz.$$

Кўрсатма. Тенгламада аввал $\xi = x+t$, $\eta = x-t$ алмаштириш қилинади. Сўнгра II бобнинг 2-§ даги (2.40) формула ва 263-масала жавобидан фойдаланилади.

311. $u(x,t) = \frac{1}{4} \sum_{k=0}^{\infty} (-1)^k \left(\frac{\lambda}{2} \right)^{2k} \frac{(x^2 - t^2)^{k+1}}{[(k+1)!]^2}$. **Кўрсатма.** II бобнинг 2-§ даги

(2.40) формула ва 263-масала жавобига асосан:

$$u(x,t) = \frac{1}{4} \int_0^{\xi} d\xi_1 \int_0^{\eta} d\eta_1 \left[A \sqrt{(\xi - \xi_1)(\eta - \eta_1)} \right] d\eta_1$$

Бу ердаги интегралларни ҳисоблаб масала ечимига эга бўламиз.

312. $u(x,t) = e^{-\frac{a}{2}x} \left\{ e^{\frac{a}{4}(x+t)} \varphi \left(\frac{x+t}{2} \right) + e^{\frac{a}{4}(x-t)} \psi \left(\frac{x-t}{2} \right) - \varphi(0) \right\}$.

Тенгламада $u(x,t) = e^{-\frac{a}{2}x} v(x,t)$ алмаштириш бажариб, $v(x,t)$

нисбатан $v_{xx} - v_{tt} = 0$, $v(x,x) = e^{\frac{a}{2}x} \varphi(x)$, $v(x,-x) = e^{\frac{a}{2}x} \psi(x)$ шунинг учун масаласига эга бўламиз.

313. $u(x,t) = e^{\frac{b}{2}t} \left\{ e^{-\frac{b}{4}(x+t)} \varphi \left(\frac{x+t}{2} \right) + e^{-\frac{b}{4}(x-t)} \psi \left(\frac{x-t}{2} \right) - \varphi(0) \right\}$.

314. $u(x,t) = e^{2 \int_0^t (bt-ax)} \left\{ e^{\frac{1}{4}(a-b)(x+t)} \varphi \left(\frac{x+t}{2} \right) + e^{\frac{1}{4}(a+b)(x-t)} \psi \left(\frac{x-t}{2} \right) - \varphi(0) \right\}$.

315. $u(x,t) = \varphi \left(\frac{x+2\sqrt{-t}}{2} \right) + \psi \left(\frac{x-2\sqrt{-t}+1}{2} \right) - \varphi \left(\frac{1}{2} \right)$.

Кўрсатма. Берилган тенгламанинг умумий ечимини фойдаланилади.

316. а) АВ: $x+t = \alpha$, ВС: $x-t = \beta$, CD: $x+t = \gamma$, DA: $x-t = \delta$ $\alpha + \beta = \gamma + \delta$ тўғри чизиклар билан ҳосил қилинган ABCD гўртбурч бўйича $u_{xx} - u_{tt} = (u_x)_x - (u_t)_t = 0$ айниятни интеграллаш керак.

б) Ечим қидириладиган соҳанинг ихтиёрий $M_0(x_0, y_0)$ нуқтасида

тенглама характеристикаларини ўтказиб, уларни масала шартлари берилган характеристикалар билан кесишишидан ҳосил бўлган ўртбурчакка Айсгейрссон принципини татбиқ қилинади.

3-§

$$117. u(x, y) = \varphi(x-y) + \psi\left(\frac{x+y}{2}\right) - \psi\left(\frac{x-y}{2}\right).$$

$$118. u(x, y) = \sin(y-x).$$

$$119. u(x, y) = \frac{1}{8}(x+y)^3 + (x-y)^2 + \frac{1}{8}(x-y)^3.$$

$$120. u(x, y) = \varphi(x+y) - \sum_{k=0}^{\infty} \left\{ \varphi\left[\frac{1}{3^k}(x+y)\right] - \psi\left[\frac{2}{3^{k+1}}(x+y)\right] \right\} + \\ + \sum_{k=0}^{\infty} \left\{ \varphi\left[\frac{1}{3^k}(x-y)\right] - \psi\left[\frac{2}{3^{k+1}}(x-y)\right] \right\}.$$

Кўрсатма. Ечимни $u(x, y) = f(x+y) + g(x-y)$ кўринишда қидиришса, масала шартларига асосан,

$$\begin{cases} f(x) + g(x) = \varphi(x), & 0 \leq x \leq 4/3, \\ f\left(\frac{3}{2}x\right) + g\left(\frac{x}{2}\right) = \psi(x), & 0 \leq x \leq 2/3 \end{cases}$$

тенгламалар системасига эга бўламиз. Бу ерда $(3x/2) = z$ димаштириш бажариб, сўнгра $f(x)$ ни йуқотсак,

$$g(z) = g\left(\frac{1}{3}z\right) + \varphi(z) - \psi\left(\frac{2}{3}z\right), \quad 0 \leq z \leq 1$$

тенглама келиб чиқади. Бу тенгламага итерация усули қўлланса, ихтиёрий натурал n - учун

$$g(z) = g\left(\frac{1}{3^{n+1}}z\right) + \sum_{k=1}^n \left[\varphi\left(\frac{1}{3^k}z\right) - \psi\left(\frac{2}{3^{k+1}}z\right) \right], \quad 0 \leq z \leq 1$$

тенгликнинг ўринли эканлиги келиб чиқади.

$$\text{Демак, } g(z) = g(0) + \sum_{k=1}^{\infty} \left[\varphi\left(\frac{1}{3^k}z\right) - \psi\left(\frac{2}{3^{k+1}}z\right) \right].$$

$$121. u(x, y) = \sin(x+y) - \sum_{k=0}^{\infty} \sin\left[\left(\frac{3}{5}\right)^k(x+y)\right] - \sum_{k=0}^{\infty} \sin\left[\left(\frac{3}{5}\right)^k(x-y)\right] + 4y$$

$$122. u(x, y) = 8 \sum_{k=0}^{\infty} \left\{ \left[1 - \sqrt{1 + \theta^k(x+y)} \right]^3 - \left[1 - \sqrt{1 + \theta^k(x-y)} \right]^3 \right\}, \text{ бу ерда}$$

$$\theta(x) = 4\sqrt{1+x} - x - 4, \quad \theta^0(x) = x, \quad \theta^k(x) = \theta^{k-1}(\theta(x)).$$

Кўрсатма. 320-масалага ўхшаш

$$\begin{cases} f(x) + g(x) = 0, & 0 \leq x \leq 2, \\ f(x + x^2/4) + g(x - x^2/4) = x^3, & 0 \leq x \leq 1 \end{cases}$$

системага эга бўламиз. Бу ерда $x + x^2/4 = z \in [0, 5/4]$ алмаштиришни бажариб ва $g(x)$ ни йукотсак,

$$f(z) = f[\theta(z)] - 8[1 - \sqrt{1+z}]^3$$

тенглама келиб чиқади, бу ерда $\theta(z) = x + x^2/4 = 4\sqrt{1+z} - 4 - z$ бўлиб $0 \leq \theta(z) \leq 3/4$. Бу тенгламага итерация усули қўллansa,

$$f(z) = f(0) - 8 \sum_{n=0}^{\infty} [1 - \sqrt{1 + \theta^n(z)}]$$

келиб чиқади, бу ерда $\theta^0(z) = z$, $\theta^n(z) = \theta^{n-1}(\theta(z))$.

$$323. u(x, y) = \varphi(x+y) - \sum_{k=0}^{\infty} \left\{ \varphi[\theta^k(x+y)] - \varphi[\theta^k(x-y)] - \psi[\omega(\theta^k(x+y))] + \psi[\omega(\theta^k(x-y))] \right\}$$

бу ерда $x = \omega(\xi)$ функция $x + \tau(x) = \xi$ тенгламанинг ечими,

$$\theta(\xi) = \omega(\xi) - \tau[\omega(\xi)], \quad \theta^k(x) = \theta^{k-1} \cdot \theta, \quad \theta^0(\xi) = \xi.$$

Кўрсатма. 320-масалага ўхшаш

$$\begin{cases} f(x) + g(x) = \varphi(x), \\ f[x + \tau(x)] + g[x - \tau(x)] = \varphi(x) \end{cases}$$

кўринишидаги система келиб чиқади. $0 < \tau(x) < 1$ бўлгани учун $0 < \tau(x) < x$. Демак, $0 < \xi = x + \tau(x) < 2x \leq 2$. $x + \tau(x) = \xi$ тенгламанинг ечими $x = \omega(\xi)$ бўлсин. У ҳолда $x - \tau(x) = \omega(\xi) - \tau[\omega(\xi)] = \theta(\xi)$ бўлиб, $0 < \theta(\xi) < 1$.

Буларни эътиборга олиб ва юқоридаги системадан $g(x)$ ни чиқарамиз:

$$f(\xi) = f[\theta(\xi)] - \varphi[\theta(\xi)] + \psi[\omega(\xi)].$$

Бу тенгламага итерация усулини қўллаб, $\lim_{n \rightarrow \infty} \theta^n(\xi) = 0$ эканлигини эътиборга олиб, топамиз:

$$f(\xi) = f(0) + \sum_{n=0}^{\infty} \left\{ \psi \left[\omega(\theta^n(\xi)) \right] - \varphi \left[\theta^n(\xi) \right] \right\},$$

бу ерда $\theta^0(\xi) = \xi$, $\theta^k(\xi) = \theta^{k-1}(\theta(\xi))$.

124. $u(x, y) = x$. Ечимни $u(x, y) = f(x+y) + g(x-y)$ кўринишда кидиринг.

125. $u(x, y) = \psi\left(\frac{x+y}{2}\right) + \psi\left(\frac{x-y}{2}\right) - \psi(0) - \int_0^{x-y} \varphi(t) dt, x \geq 0.$

126. $u(x, y) = \psi\left(\frac{x+y+1}{2}\right) + \psi\left(\frac{x-y+1}{2}\right) - \psi(1) + \int_{x-y}^1 \varphi(t) dt, x \leq 1.$

127. $u(x, y) = \varphi\left(\frac{x+y}{2}\right) + \frac{1}{2} \int_0^{x-y} \psi(t/2) dt$. Тенгламанинг умумий ечими

$u(x, y) = f(x+y) + g(x-y)$. Буни масала шартларига қўйсак, $f(2x) + g(0) = \varphi(x)$, $g(2x) = \psi(x)$ тенгламага эга бўламиз.

128. Масала коррект қўйилган эмас. Масала фақат $\varphi(x) = \psi(x)$ шарт бажарилгандагина ечимга эга. Бу шарт бажарилганда

$u(x, y) = \varphi\left(\frac{x+y}{2}\right) - f(x-y)$ кўринишдаги ечимларга эга, бу ерда

$f(x) \in C^2$ -синфга тегишли ихтиёрий функция бўлиб, $f(0) = \varphi(0)$ шартни қаноатлантиради.

129. Масаланинг ечими

$$u(x, y) = \frac{1}{2} [\tau(x+y) + \tau(x-y)] + \frac{1}{2} \int_{x-y}^{x+y} v(t) dt \quad (1)$$

кўринишда кидирилади, бу ерда $\tau(x)$ - берилган, $v(x)$ - номаълум функция. (1) ни масаланинг иккинчи шартига қўйиб,

$$[a(x) - b(x)]v(x) = [\alpha(x) - \beta(x)]\tau'(x) - 2\gamma(x) \quad (2)$$

тенгламага келамиз. Бундан келиб чиқадики масала $a(x) \neq b(x)$ да ягона ечимга эга; $a(x) \equiv b(x)$, $[\alpha(x) - \beta(x)]\tau'(x) = 2\gamma(x)$ да чексиз кўп

ечимга эга; $a(x) \equiv b(x)$, $[\alpha(x) - \beta(x)]\tau'(x) \neq 2\gamma(x)$ да ечимига эга

эмас. Ечим мавжуд бўлганда у (1) кўринишга эга, бу ерда $v(x)$ - (2)дан топилади.

130. Кўрсатма. Бу масала 329-масалага ўхшаш ечилади. Масала $u(x) \neq \beta(x)$, $\alpha(1)\beta(0) \neq 0$, $\alpha(1)[\gamma(0) - \alpha(0)\tau(0)] = \beta(0)[\gamma(1) - \alpha(1)\tau(1)]$

шартлар бажарилганда ягона ечимга эга; $\alpha(x) \equiv \beta(x)$ да масала ечимга эга эмас ёки чексиз кўп ечимга эга бўлиши мумкин.

331. Ω соҳанинг ихтиёрий $M_0(x_0, y_0)$ нуқтасидан тенглама характеристикаларини ўтказиб, уларнинг биттаси M_0 нуқтада биттаси Ox ўқида, қолган иккитаси эса AC (BC) характеристикада ётувчи характеристик тўртбурчак ҳосил қилинади ва Айсгейрессон принципи қўлланилади.

332. Коррект бўлмайди. Чунки характеристик тўртбурчак икки томонида берилган тенглама ечимининг қиймати орқали ечимнинг қийматини тўртбурчакда тўла аниқланади. Шунинг учун ечим қиймати қолган томонларда берилиши шарт эмас.

333. Коррект бўлмайди. Масаланинг шартига асосан

$$u(x, y)|_{y=x} = \varphi(x), \quad \frac{\partial u}{\partial n} \Big|_{y=x} = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} \right) \Big|_{y=x} = \psi(x),$$

бу ерда $\varphi(x)$ $\psi(x)$ - берилган функциялар. Бу тенгликлар тенгламанинг умумий ечими $u(x, y) = f(x+y) + g(x-y)$ формулага асосан $f(2x) + g(0) = \varphi(x)$, $\sqrt{2}f'(2x) = \psi(x)$ тенгликлар келиб чиқади. Демак, $f(x) = \varphi\left(\frac{x}{2}\right) - g(0)$, $f'(x) = \frac{1}{2}\varphi'\left(\frac{x}{2}\right)$. Булардан келиб чиқадики, масала $\varphi'(x) = \sqrt{2}\psi(x)$ тенглик бажарилгандагина масала чексиз кўп ечимга эга: $u(x, y) = \varphi\left(\frac{x+y}{2}\right) - g(0) + g(x-y)$, бу ерда $g(x) \in C^2$ - ихтиёрий функция.

334. Коши масаласи коррект қўйилган бўлиши учун бошланғич шартлар берилган $l: y = kx$ чизиқ $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенглама характеристикалари бўлган $x \mp y = C$ чизиқлар билан фақат биттадан нуқтада кесишиши зарур. Бунинг учун эса $k \neq \pm 1$ бўлиши керак.

335. Маълумки Коши масаласида бошланғич шартлар берилган ёки ўрганилаётган тенглама характеристикалари билан фақат биттадан нуқтада кесиладиган бўлиши керак. Бу ерда $S = \{(x, y): x = \cos \varphi, y = \sin \varphi, \varphi_0 < \varphi < \varphi_1\}$ ёйлар маркази координата бошида ётувчи бирлик айлананинг ёйлари ва $u_{xx} - u_{yy} = 0$ тенгламанинг характеристикалари эса $x \pm y = C$ тўғри чизиқлар

ниласидан иборатдир. Куйидаги ҳолларда S ёйда Коши масаласи учун бошланғич шартлар бериш мумкин:

1) $\varphi_1 = -\pi/4$, $\varphi_2 = \pi/4$, 2) $\varphi_1 = \pi/4$, $\varphi_2 = 3\pi/4$,

3) $\varphi_1 = 3\pi/4$, $\varphi_2 = 5\pi/4$, 4) $\varphi_1 = 5\pi/4$, $\varphi_2 = 7\pi/4$.

336. $\xi = x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2}$, $\eta = x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2}$ алмаштириш ёрдамида берилган тенглама каноник кўринишга келтирилади ва умумий ечим топилади:

$$u(x, y) = f_1 \left[x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + f_2 \left[x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right], \quad (3)$$

бу ерда $f_1(x)$ ва $f_2(x)$ - икки марта дифференциалланувчи ихтиёрий функциялар. (3) ечимни бошланғич шартларга қаноатлантириб, куйидагига эга бўламиз:

$$f_1(x) + f_2(x) = \varphi(x),$$

$$\lim_{y \rightarrow 0} (-y)^{1/2} \left\{ -f_1 \left[x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + f_2 \left[x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] \right\} = \psi(x).$$

Бундан кўринадикки $\psi(x) \neq 0$ бўлмаса, иккинчи тенглик ўринли бўлмайди. Агар $\psi(x) \equiv 0$ бўлса, масала чексиз кўп ечимга эга:

$$u(x, y) = \varphi \left[x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] - f_2 \left[x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + f_2 \left[x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right],$$

бу ерда $f_2(x) \in C^2$ - ихтиёрий функция.

$$337. u(x, y) = \frac{1}{2}\tau \left[x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + \frac{1}{2}\tau \left[x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2} \right] + \frac{1}{2} \int_{x - \frac{2}{3}(-y)^{3/2}}^{x + \frac{2}{3}(-y)^{3/2}} v(\xi) d\xi,$$

тенгламанинг умумий ечимидан фойдаланилади.

338. $\xi = x + 2y^{1/2}$, $\eta = x - 2y^{1/2}$ алмаштириш ёрдамида берилган тенглама каноник кўринишга келтирилади ва умумий ечимини топамиз: $u(x, y) = f_1(x + 2y^{1/2}) + f_2(x - 2y^{1/2})$. Умумий ечим ва масала шартларидан фойдаланиб, куйилган масаланинг ечимини топамиз:

а) $u(x, y) = 0,5\tau(x + 2y^{1/2}) + 0,5\tau(x - 2y^{1/2})$.

б) $u(x, y) = 0,5\sin(x + 2y^{1/2}) + 0,5\sin(x - 2y^{1/2})$.

339. Кўйилган масала коррект бўлмайди, чунки масаланинг ягоналиги бузилади. Кўйилган масала ечимга эга бўлиши учун қуйидаги шартни

$$x^{\frac{m}{m+2}} \psi' \left(\frac{x}{2} \right) = \left(\frac{m+2}{4} \right)^{-2\beta} v(x), \quad 2\beta = \frac{m}{m+2} \quad (4)$$

бажарилиши зарур ва етарлидир. Ҳақиқатан,

$$u_{yy} - (-y)^m u_{xx} + \frac{m}{2} (-y)^{\frac{m-1}{2}} u_x = 0 \text{ тенгламанинг}$$

$$D = \left\{ (x, y) : \frac{2}{m+2} (-y)^{\frac{m+2}{2}} < x < 1 - \frac{2}{m+2} (-y)^{\frac{m+2}{2}} ; - \left(\frac{m+2}{4} \right)^{\frac{2}{m+2}} < y < 0 \right\} \text{ соҳа, шунинг}$$

$$\lim_{y \rightarrow 0} \frac{\partial u(x, y)}{\partial y} = v(x), \quad 0 < x < 1 \text{ шартни қаноатлантирувчи ечимни}$$

қуйидаги формула орқали

$$u(x, y) = f \left(x - \frac{2}{m+2} (-y)^{\frac{m+2}{2}} \right) - \frac{2y}{m+2} \int_0^1 \left[x + \frac{2}{m+2} (-y)^{\frac{m+2}{2}} (1-2t) \right] (1-t)^{-2\beta} dt \quad (5)$$

ифодаланadi. Бундан ва $u(x, y)|_{AC} = \varphi(x)$ га кўра f ни топамиз:

$$f \left(\frac{x}{2} \right) = \varphi(0) + \frac{1}{2} \left(\frac{m+2}{4} \right)^{-\beta} \int_0^x v(\zeta) \zeta^{-2\beta} d\zeta. \quad (6)$$

(6) формуладан (4) тенглик келиб чиқади. Бир жинсли Коши-Гурсе масаласининг ечими қуйидаги кўринишда

$$u(x, y) = f \left(x - \frac{2}{m+2} (-y)^{\frac{m+2}{2}} \right) - f(0)$$

бўлади, бу ерда f - ихтиёрий функция. Агар (4) шарт бажарилса, у ҳолда қўйилган масала ечими (5) формула орқали топилади.

340. Кўйилган Коши-Гурсе масала коррект бўлиб, унинг ечими (5) формула орқали топилади, бунда

$$f(z) = \psi \left(\frac{z+1}{2} \right) - \left(\frac{m+2}{2} \right)^{-2\beta} \left(\frac{1-z}{2} \right)^{\frac{m+2}{2}} \int_0^1 [1+t(z-1)] (1-t)^{-2\beta} dt.$$

Кўрсатма. Бу масала 339-масалага ўхшаш ечилади.

341. $u(x, y) = 4e^{-\frac{y}{2}} \left[1 - e^y - e^{\frac{2x+y}{2}} \right] + \sin(2x+y) - 2x + 4.$

342. $u(x, y) = e^{-y} [(x+y)(x-y-1) - 1] - \cos y + x + 2.$

343. $u(x, y) = e^{y-x} (y-1) + 1.$ **344.** Тенгламанинг умумий ечими

$u(x, y) = f_1(x+y) + f_2(x-y) + f_3(y)$ эканлигидан фойдаланилади:

$$a) \int_{x-y}^{x+y} \varphi_2(t) dt + \frac{1}{2} \int_0^{x+y} dt \int_0^t \varphi_3(z) dz + \frac{1}{2} \int_0^{x-y} dt \int_0^t \varphi_3(z) dz - \frac{1}{2} \int_0^y dt \int_0^t \varphi_3(z) dz - \\ - \frac{1}{2} \int_0^y dt \int_0^t \varphi_3(z) dz.$$

б) Масала коррект қўйилган эмас. $\varphi''(x) \equiv \varphi_3(x) - f_3''(0)$

Бўлгандагина масала ечими мавжуд бўлади:

$$u(x, y) = \frac{1}{2} \varphi_1(x+y) + \frac{1}{2} \varphi_1(x-y) + \frac{1}{2} \int_{x-y}^{x+y} \varphi_1(t) dt + \\ + f_3(y) - f_3(0)y - f_3(0),$$

бу ерда $f_3(y)$ - ихтиёрый функция.

145. Тенгламининг умумий ечими

$$u(x, y) = f(y+ax) + \varphi(y+bx) + \psi(y+cx)$$

эканлигидан фойдаланилади:

$$u(x, y) = \frac{a^2}{(a-b)(a-c)} \times \\ \times \left\{ \varphi_1\left(x + \frac{1}{a}y\right) - (b+c) \int_0^{x+y/a} \varphi_2(t) dt + bc \int_0^{x+y/a} dt \int_0^t \varphi_3(z) dz \right\} + \\ + \frac{b^2}{(b-a)(b-c)} \left\{ \varphi_1\left(x + \frac{1}{b}y\right) - (a+c) \int_0^{x+y/b} \varphi_2(t) dt + ac \int_0^{x+y/b} dt \int_0^t \varphi_3(z) dz \right\} + \\ + \frac{c^2}{(c-a)(c-b)} \left\{ \varphi_1\left(x + \frac{1}{c}y\right) - (a+b) \int_0^{x+y/c} \varphi_2(t) dt + ab \int_0^{x+y/c} dt \int_0^t \varphi_3(z) dz \right\}.$$

146. Аввал $\xi = x+y$, $\eta = x-y$ алмаштириш ёрдамида тенглама шайлаштирилади ва умумий ечими топилади:

$$u(x, y) = (x+y)\varphi(x-y) + \varphi(x-y) + (x-y)\psi(x+y) + \psi_1(x+y).$$

Бўшра масалалар ечими топилади:

$$a) u(x, y) = \frac{1}{2} \tau(x+y) + \frac{1}{2} \tau(x-y) + \frac{1}{4} y \tau'(x-y) - \frac{1}{4} y \tau'(x+y).$$

$$b) u(x, y) = \frac{1}{2} (x+y) \tau_3\left(\frac{x-y}{2}\right) + \frac{1}{2} (x-y) \tau_4\left(\frac{x+y}{2}\right) + \tau\left(\frac{x-y}{2}\right) + \\ + \tau_1\left(\frac{x+y}{2}\right) - \frac{1}{4} (x^2 - y^2) \tau_4(0) - \frac{1}{2} (x+y) \tau_2(0) - \frac{1}{2} (x-y) \tau_4(0) - \tau_1(0).$$

347. Кўрсатма. $v = e^{-\mu t} u(x, t)$ алмаштириш ёрдамида тензор раф тенгламасига келтирилади. Масаланинг ечими куйидагича:

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x-at) + \varphi(x+at)}{2} + \frac{ct}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \left\{ I_1 \left(c \sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) / \left(c \sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) \right\} \varphi(\xi) d\xi + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} I_0 \left(c \sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) \psi(\xi) d\xi \text{ бўлади,}$$

бу ерда $I_0(z)$ ва $I_1(z)$ мавхум аргументли нолинчи ва биринчи тартибли Бессел функциялари [2], [12]:

$$I_0(z) = J_0(iz) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{(k!)^2} \left(\frac{z}{2}\right)^{2k}, \quad I_1(z) = -i J_1(iz) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k!(k+1)!} \left(\frac{z}{2}\right)^{2k+1}$$

Кўйилган масаланинг ечимини куйидаги

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} U(\xi, t) e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi$$

кўринишда изланади ва унинг ечими ушбу кўринишда топилади

$$u(x, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) e^{i\lambda(x-\xi)} \cdot \cos t \sqrt{a^2 \lambda^2 - c^2} d\xi + \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(\xi) \frac{\sin t \sqrt{a^2 \lambda^2 - c^2}}{\sqrt{a^2 \lambda^2 - c^2}} \cdot e^{i\lambda(x-\xi)} d\xi = u_1(x, t) + u_2(x, t) = \frac{\partial}{\partial t} \int_0^t u_1(x, \tau) d\tau + u_2(x, t).$$

Ечиш давомида цилиндрлик функцияларнинг куйидаги хоссаларидан фойдаланиб,

$$\frac{\sin r}{r} = \frac{1}{2} \int_0^\pi J_0(r \sin \varphi \cdot \sin \theta) e^{i r \cos \varphi \cdot \cos \theta} \sin \theta d\theta, \quad r \cos \varphi = -a\lambda, \quad r \sin \varphi = \mu t$$

$$r^2 = t^2 (a^2 \lambda^2 - c^2) \text{ алмаштириш ёрдамида куйидаги кўринишда келтирилади.}$$

$$\frac{\sin t\sqrt{a^2\lambda^2 - c^2}}{\sqrt{a^2\lambda^2 - c^2}} = \frac{1}{2} \int_{-at}^{at} J_0 \left(ict\sqrt{1 - \frac{\beta^2}{a^2 t^2}} \right) e^{-i\lambda\beta} \frac{d\beta}{dt} =$$

$$= \frac{1}{2a} \int_{-at}^{at} I_0 \left(c\sqrt{t^2 - \frac{\beta^2}{a^2}} \right) e^{-i\lambda\beta} \frac{d\beta}{t}.$$

$$\Phi(\beta) = \begin{cases} 0, & \text{агар } \left| \frac{\beta}{a} \right| > |t|, \\ I_0 \left(c\sqrt{t^2 - \frac{\beta^2}{a^2}} \right), & \text{агар } \left| \frac{\beta}{a} \right| < |t| \end{cases}$$

Фурье функция киритилади ва

$$\int_{-at}^{at} I_0 \left(c\sqrt{t^2 - \frac{\beta^2}{a^2}} \right) e^{i\lambda(x-\beta)} d\beta = \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(\beta) e^{i\lambda(x-\beta)} d\beta$$

интегралланилади. Ҳамда масаланинг ечими куйидаги кўринишга киритилади

$$u(x,t) = \frac{\partial}{\partial t} \left[\frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \varphi(\xi) I_0 \left(c\sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) d\xi + \right.$$

$$\left. + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) I_0 \left(c\sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) d\xi \right].$$

Бу эса масаланинг ечимидир.

148. Кўрсатма. $u = e^{\mu_1 x + \mu_2 t} v$ алмаштириш ёрдамида ечилади.

Масаланинг ечими:

$$u(x,t) = \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(\xi, \tau) I_0 \left(c\sqrt{(t-\tau)^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) d\xi.$$

149. Кўрсатма. Фурьенинг косинус алмаштириш формуласидан фойдаланиб ечилади. Масаланинг ечими:

$$u(x,t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(|x-at|)}{2} + \frac{1}{2a} \left\{ \int_0^{x+at} \psi(z) dz - \text{sign}(x-at) \int_0^{|x-at|} \psi(z) dz \right\}.$$

$$350. \quad u(x, t) = \begin{cases} 0, & \text{агар } 0 < t < \frac{x}{a} \\ \mu\left(t - \frac{x}{a}\right), & \text{агар } t > \frac{x}{a} \end{cases}$$

Кўрсатма. Фурьенинг синус алмаштириш формуласидан фойдаланиб ечилади ва масала куйидаги масалага келтирилади:

$$\frac{\partial^2 U_s(\lambda, t)}{\partial t^2} + a^2 \lambda^2 U_s(\lambda, t) = a^2 \lambda \sqrt{\frac{2}{\pi}} \mu(t)$$

$$U_s(\lambda, 0) = \frac{dU_s(\lambda, 0)}{dt} = 0.$$

Унинг ечими

$$U_s(\lambda, t) = a \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^t \mu(\tau) \sin a\lambda(t - \tau) d\tau$$

кўринишда бўлиб, қўйилган масаланинг ечими эса

$$u(x, t) = \frac{2a}{\pi} \int_0^{+\infty} d\lambda \int_0^t \mu(\tau) \sin \lambda x \cdot \sin a\lambda(t - \tau) d\tau$$

кўринишда бўлади. Сўнг

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \sin \lambda x \cdot \sin a\lambda(t - \tau) d\lambda = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} \cos \lambda [x - a(t - \tau)] d\lambda -$$

$$-\frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} \cos \lambda [x + a(t - \tau)] d\lambda = \delta(x - a(t - \tau)) - \delta(x + a(t - \tau))$$

формуладан фойдаланамиз, бу ерда $\delta(x)$ — Диракнинг дельта функцияси:

$$\delta(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ix\xi} d\xi.$$

Бундан ва охириги формуладан $0 \leq \tau < t$ бўлгани учун $x > 0$ $\delta(x + a(t - \tau)) \equiv 0$ бўлади. Демак,

$$\frac{2}{\pi} \int_0^{+\infty} \sin \lambda x \cdot \sin a\lambda(t - \tau) d\lambda = \delta(x - a(t - \tau)) \quad \text{агар } 0 < \tau < t, \quad 0 < x < at$$

Шундай қилиб,

$$u(x, t) = a \int_0^t \mu(\tau) \delta(x - a(t - \tau)) d\tau = \int_0^{at} \mu\left(t - \frac{s}{a}\right) \delta(x - s) ds =$$

$$= \begin{cases} 0, & \text{агар } 0 < t < \frac{x}{a}, \\ \mu\left(t - \frac{x}{a}\right), & \text{агар } t > \frac{x}{a}. \end{cases}$$

151. **Кўрсатма.** Фурьенинг косинус алмаштириш формуласидан фойдаланиб ечилади. Масаланинг ечими:

$$u(x, t) = -a \int_0^{t-\frac{x}{a}} v(z) dz.$$

$$152. u(x, t) = - \int_0^{t-\frac{x}{a}} v(z) I_0 \left[c \sqrt{(t-z)^2 - x^2} \right] dz.$$

Кўрсатма. Кўйилган масаланинг ечимини

$$u(x, t) = \int_0^{t-\frac{x}{a}} \varphi(z) I_0 \left[c \sqrt{(t-z)^2 - x^2} \right] dz$$

қурилишда изланади, бу ерда $\varphi(z)$ — номаълум функция бўлиб, логаравий шарт асосида топилади.

$$153. u(x, t) = \mu(t-x) - cx \int_0^{t-\frac{x}{a}} \mu(z) \frac{I_1 \left[c \sqrt{(t-z)^2 - x^2} \right]}{\sqrt{(t-z)^2 - x^2}} dz.$$

Кўрсатма. Кўйилган масала 352-масаланинг ечимидан фойдаланиб ечилади.

$$154. \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{f}(\lambda) \bar{g}(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{f}(\lambda) e^{-i\lambda x} d\lambda \int_{-\infty}^{+\infty} g(s) e^{i\lambda s} ds = \\ = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} g(s) ds \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{f}(\lambda) e^{i\lambda(s-x)} d\lambda = \int_{-\infty}^{+\infty} f(s-x) g(s) ds.$$

$$155. \int_0^{+\infty} \bar{f}_c(\lambda) \bar{g}_c(\lambda) \cdot \cos \lambda x d\lambda = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_c(\lambda) \cdot \cos \lambda x d\lambda \int_0^{+\infty} g(s) \cos \lambda s ds = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} g(s) ds \times \\ \times \sqrt{\frac{2}{\pi}} \cdot \int_0^{+\infty} \bar{f}_c(\lambda) [\cos \lambda(x-s) + \cos \lambda(x+s)] d\lambda = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} g(s) [f(|s-x|) + f(s+x)] ds.$$

156. 355-масалага ўхшаш ечилади.

$$357. A=1, \omega = \pm\sqrt{2}. u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2} [e^{-(x+t)^2} + e^{-(x-t)^2}], & x \geq t, \\ \frac{1}{2} [e^{-(x+t)^2} - e^{-(x-t)^2}] + \cos\sqrt{2}(t-x), & 0 \leq x < t. \end{cases}$$

Кўрсатма. Масала ечимини $u(x,t) = f(x+t) + g(x-t)$ кўринишида кидирамиз. Бошланғич шартлардан келиб чиқадики, $x > 0$ да $f(x) + g(x) + Ae^{-x^2}$, $f'(x) - g'(x) = 0$ тенгликлар ўринли. Бу тенгликдан $f(x)$ ва $g(x)$ функциялар $x > 0$ учун топилади:

$$f(x) = \frac{1}{2} [Ae^{-x^2} + C], \quad g(x) = \frac{1}{2} [Ae^{-x^2} - C], \quad x > 0,$$

бу ерда $C = const$ - ихтиёрый сон.

Демак, $x \geq t$ да ечим куйидаги кўринишга эга:

$$u(x,y) = \frac{1}{2} [Ae^{-(x-t)^2} + C] + \frac{1}{2} [Ae^{-(x-t)^2} - C] = \frac{A}{2} [e^{-(x+t)^2} + e^{-(x-t)^2}].$$

Энди $0 \leq x < t$ да $g(x)$ функцияни топамиз. Чегаравий шартга асосан

$$u|_{x=0} = f(t) + g(-t) = \cos \omega t, \quad t > 0,$$

яъни $g(\xi) = \cos \omega \xi - f(-\xi)$, $\xi < 0$. Буни ва $f(x)$ нинг $x > 0$ да шартини фодасини эътиборга олсак,

$$g(\xi) = -\frac{1}{2} [Ae^{-\xi^2} + C] + \cos \omega \xi, \quad \xi < 0.$$

Демак, $0 \leq x < t$ да ечим куйидаги кўринишга эга:

$$u(x,y) = 0,5 [Ae^{-(x+t)^2} + C] - 0,5 [Ae^{-(x-t)^2} + C] + \cos \omega(x-t), \quad 0 < x < t,$$

яъни $u(x,y) = \frac{A}{2} [e^{-(x+t)^2} - e^{-(x-t)^2}] + \cos \omega(x-t)$, $0 < x < t$. $x = t$ да u

u_x , u_t , u_{xx} , u_{tt} функциялар узлуксиз бўлиши керак:

$$u(x,x) = \frac{A}{2} [e^{-4x^2} + 1] = \frac{A}{2} [e^{-4x^2} - 1] + \cos 0,$$

$$u_x(x,x) = A [-2xe^{-4x^2} - 0] = A [-2xe^{-4x^2} + 0] - \omega \sin 0,$$

$$u_t(x,x) = A [-2xe^{-4x^2} + 0] = A [-2xe^{-4x^2} - 0] + \omega \sin 0,$$

$$u_{xx}(x,x) = -A(e^{-4x^2} - 8x^2e^{-4x^2} + 1 - 0) = -A(e^{-4x^2} - 8x^2e^{-4x^2} - 1 + 0) - \omega^2 \cos 0,$$

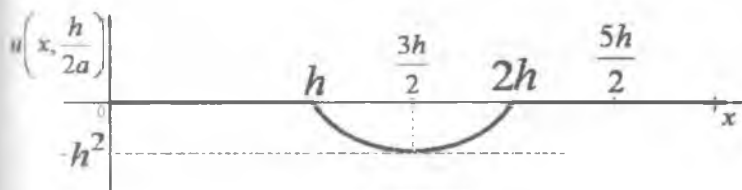
$$u_t(x, x) = A(-e^{-4x^2} + 8x^2 e^{-4x^2} - 1 - 0) = A(-e^{-4x^2} + 8x^2 e^{-4x^2} + 1 - 0) - \omega^2 \cos 0.$$

Бу тенгликлардан келиб чиқадики, $A=1$, $\omega^2=2$. Демак, $A=1$, $\omega=\pm\sqrt{2}$. Буларни ечимнинг $x \geq t$ ва $0 < x < t$ даги формулаларига қўйиб, масала жавобига эга бўламиз.

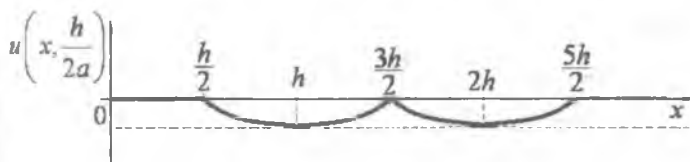
$$158. \quad u(x, 0) = \begin{cases} 0, & x \notin [h, 2h]; \\ 4(x-h)(x-2h) & x \in [h, 2h]. \end{cases}$$

$$u\left(x, \frac{h}{a}\right) = \begin{cases} 2x(x-h), & 0 \leq x \leq h; \\ 0, & h \leq x \leq 2h; \\ 2(x-2h)(x-3h), & 2h \leq x \leq 3h; \\ 0, & 3h \leq x. \end{cases}$$

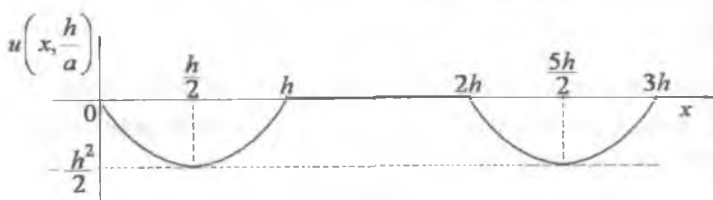
$$u\left(x, \frac{h}{2a}\right) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq \frac{h}{2}; \\ 2\left(x - \frac{h}{2}\right)\left(x - \frac{3h}{2}\right), & \frac{h}{2} \leq x \leq \frac{3h}{2}; \\ 2\left(x - \frac{3h}{2}\right)\left(x - \frac{5h}{2}\right), & \frac{3h}{2} \leq x \leq \frac{5h}{2}; \\ 0, & \frac{5h}{2} \leq x. \end{cases}$$



1-чизма



2-чизма



3-чизма

359. Қуйидаги ёрдамчи масалани қарайлик:

$$V_{tt} = a^2 V_{xx}, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0$$

$$V(x, 0) = \Phi(x), \quad V_t(x, 0) = \Psi(x), \quad -\infty < x < +\infty,$$

бу ерда $\Phi(x) = \begin{cases} \varphi(x), & x > 0, \\ \varphi(-x), & x < 0, \end{cases}$ $\Psi(x) = \begin{cases} \psi(x), & x > 0, \\ \psi(-x), & x < 0. \end{cases}$

Бу масаланинг ечими Даламбер формуласи билан аниқланади

$$V(x, t) = \frac{1}{2} [\Phi(x+at) + \Phi(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \Psi(\xi) d\xi. \quad (1)$$

$\Phi(x)$ ва $\Psi(x)$ функциялар жуфт бўлгани учун $V_x|_{x=0} = 0$ бўлади. Бундан ташқари $x > 0$ бўлса, $V(x, 0) = \Phi(x) = \varphi(x)$, $V_t(x, 0) = \Psi(x) = \psi(x)$. Шунинг учун $V(x, t)$ функция $x \geq 0$, $t \geq 0$ да берилган масаланинг ечими бўлади. У ҳолда $x \geq at$ бўлса,

$$u(x, t) = V(x, t) = \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi$$

бўлади. Агар $0 \leq x \leq at$ бўлса,

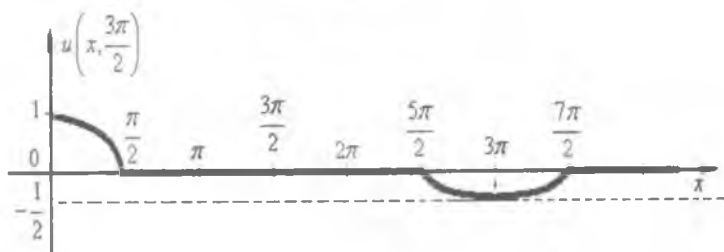
$$u(x, t) = V(x, t) = \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(at-x)] + \frac{1}{2a} \left[\int_0^{x+at} \psi(\xi) d\xi - \int_{at-x}^0 \psi(\xi) d\xi \right]$$

бўлади. Демак,

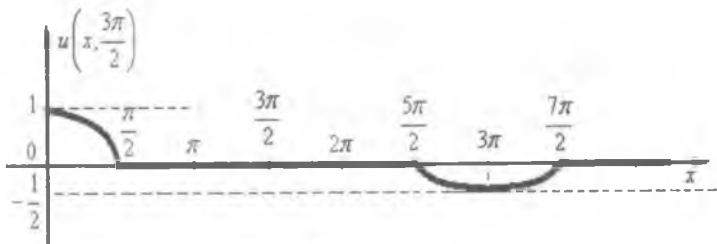
$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(\xi) d\xi, & x \geq at; \\ \frac{1}{2} [\varphi(x+at) + \varphi(at-x)] + \frac{1}{2a} \int_0^{x+at} \psi(\xi) d\xi + \frac{1}{2a} \int_0^{at-x} \psi(\xi) d\xi, & 0 < x < at. \end{cases}$$

$$360. \quad u\left(x, \frac{3\pi}{2}\right) = \begin{cases} \cos x, & 0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}; \\ 0, & \frac{\pi}{2} \leq x \leq \frac{5\pi}{2}; \\ -\frac{1}{2} \cos x, & \frac{5\pi}{2} \leq x \leq \frac{7\pi}{2}; \\ 0, & \frac{7\pi}{2} \leq x. \end{cases}$$

$$u\left(x, \frac{5\pi}{2}\right) = \begin{cases} 0, & 0 \leq x \leq \frac{\pi}{2}; \\ -\frac{1}{2} \cos x, & \frac{\pi}{2} \leq x \leq \frac{3\pi}{2}; \\ 0, & \frac{3\pi}{2} \leq x \leq \frac{7\pi}{2}; \\ \frac{1}{2} \cos x, & \frac{7\pi}{2} \leq x \leq \frac{9\pi}{2}; \\ 0, & \frac{9\pi}{2} \leq x. \end{cases}$$



4-чизма



5-чизма

361. Торнинг тебранишини аниқловчи функцияни $u(x,t)$ билан белгилайлик. Торнинг $x=0$ нуктадаги учи эркин бўлгани учун $u_x|_{x=0}=0$ чегаравий шарт ўринли бўлади. Шунинг учун II бобнинг 5-§ даги 3-масала жавобига асосан,

$$u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2}[\varphi(x+at) + \varphi(x-at)], & x > at, \\ \frac{1}{2}[\varphi(x+at) + \varphi(at-x)], & 0 < x < at. \end{cases}$$

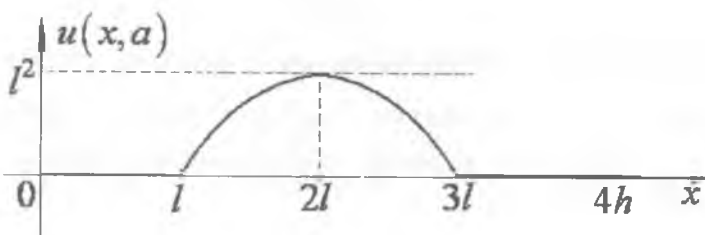
$$1) t=t_0=0 \text{ да } u(x,0) = \begin{cases} 0, & x \notin [l,3l]; \\ (l-x)(x-3l), & x \in [l,3l] \end{cases} \text{ бўлади;}$$

$$2) t=t_2 = \frac{l}{2a} \text{ бўлса, } u\left(x, \frac{l}{2a}\right) = \left. \begin{cases} \frac{1}{2}[\varphi\left(x+\frac{l}{2}\right) + \varphi\left(x-\frac{l}{2}\right)], & x \geq \frac{l}{2}; \\ \frac{1}{2}[\varphi\left(x+\frac{l}{2}\right) + \varphi\left(\frac{l}{2}-x\right)], & 0 < x < \frac{l}{2} \end{cases} \right\} =$$

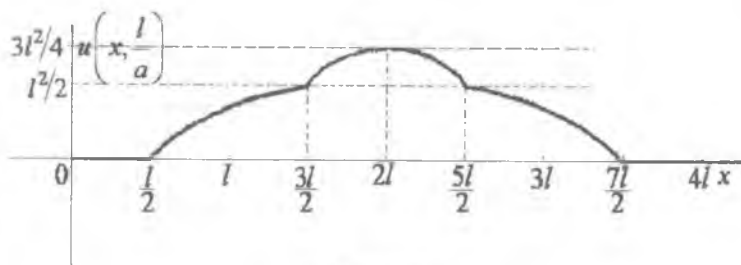
$$= \begin{cases} 0, & 0 < x < \frac{l}{2}; \\ \frac{1}{2}\left[l - \left(x + \frac{l}{2}\right)\right]\left[x + \frac{l}{2} - 3l\right] = \frac{1}{2}\left(\frac{l}{2} - x\right)\left(x - \frac{5l}{2}\right), & \frac{l}{2} \leq x \leq \frac{3l}{2}; \\ \frac{1}{2}\left[l - \left(x + \frac{l}{2}\right)\right]\left[x + \frac{l}{2} - 3l\right] + \frac{1}{2}\left[l - \left(x - \frac{l}{2}\right)\right]\left[x - \frac{l}{2} - 3l\right] = \\ = \frac{1}{2}\left(\frac{l}{2} - x\right)\left(x - \frac{5l}{2}\right) + \frac{1}{2}\left(\frac{3l}{2} - x\right)\left(x - \frac{7l}{2}\right) = -x^2 + 4lx - \frac{13}{4}l^2, & \frac{3l}{2} \leq x \leq \frac{5l}{2}; \\ \frac{1}{2}\left[l - \left(x - \frac{l}{2}\right)\right]\left[x - \frac{l}{2} - 3l\right] = \frac{1}{2}\left(\frac{3l}{2} - x\right)\left(x - \frac{7l}{2}\right), & \frac{5l}{2} \leq x \leq \frac{7l}{2}; \\ 0, & \frac{7l}{2} \leq x. \end{cases}$$

$$3) t=t_2 = \frac{l}{a} \text{ бўлса, } u\left(x, \frac{l}{a}\right) = \left. \begin{cases} \frac{1}{2}[\varphi(x+l) + \varphi(x-l)], & x \geq l; \\ \frac{1}{2}[\varphi(x+l) + \varphi(l-x)], & 0 < x < l \end{cases} \right\} =$$

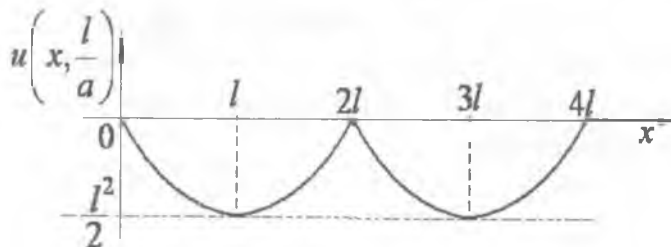
$$\begin{cases}
 \frac{1}{2}[l-(x+l)][3l-(x+l)] = \frac{1}{2}x(x-2l), & 0 \leq x \leq 2l; \\
 \frac{1}{2}[l-(x-l)][3l-(x-l)] = \frac{1}{2}(2l-x)(4l-x), & 2l \leq x \leq 4l; \\
 0, & \frac{7l}{2} \leq x.
 \end{cases}$$



6-чизма



7-чизма



8-чизма

162. Масала ечимини $u(x,t) = f(x+at) + g(x-at)$ кўринишда киди-
шимиз. Агар $x \geq at$ бўлса, бошланғич шартлардан келиб чиқадики,

$f(x+at) \equiv 0, g(x-at) \equiv 0$. Агар $0 \leq x < at$ бўлса, $f(x+at) \equiv 0$ бўлиб, ечим $u(x,t) = g(x-at)$ кўринишни олади. Бу ерда $g(x)$ функцияни чегаравий шартдан фойдаланиб топамиз:

$$u_x|_{x=0} = g'(x-at)|_{x=0} = g'(-at) = v(t), \quad t > 0, \quad \text{яъни}$$

$$g'(\xi) = v\left(-\frac{\xi}{a}\right), \quad \xi < 0.$$

Охири тенгламани интеграллаб, $g(\xi) = g(0) + \int_0^{\xi} v(-z/a) dz$ га олиб бўламиз. $g(0) = 0$ эканлигини эътиборга олиб ва интегралда $s = -z/a$ алмаштириш бажариб, $g(\xi)$ функцияни бир қийматли топамиз:

$$g(\xi) = -a \int_0^{-\xi/a} v(s) ds, \quad \xi < 0.$$

Демак,

$$u(x,t) = \begin{cases} 0, & x \geq at, \\ -a \int_0^{t-x/a} v(s) ds, & 0 \leq x < at. \end{cases}$$

363.

$$u(x,t) = \begin{cases} 0, & x \geq at, \\ -a e^{h(x-at)} \int_0^{t-x/a} e^{ahs} \chi(s) ds, & 0 \leq x < at. \end{cases}$$

Кўрсатма. 362-масаладаги каби ечимни $u(x,t) = f(x+at) + g(x-at)$ кўринишда қидириб, $x \geq at$ да бошланғич шартлар ёрдамида $f(x+at) \equiv g(x-at) \equiv 0$ эканлини топамиз. $0 \leq x < at$ да $g(x-at)$ функцияни топиш учун чегаравий шартдан фойдаланамиз:

$$(u_x - hu)|_{x=0} = [g'(x-at) - hg(x-at)]|_{x=0} = \chi(t), \quad t > 0,$$

яъни

$$g'(-at) - hg(-at) = \chi(t), \quad t > 0,$$

ёки

$$g'(\xi) - hg(\xi) = \chi\left(-\frac{\xi}{a}\right), \quad \xi < 0.$$

бу дифференциал тенгламани $g(0)=0$ шартда ечиб, $g(\xi)$ функцияни топамиз:

$$g(\xi) = -ae^{h\xi} \int_0^{-\xi/a} e^{ahs} \chi(s) ds, \quad \xi \leq 0.$$

Юқоридагиларга асосан

$$u(x,t) = \begin{cases} 0, & x \geq at; \\ g(x-at), & 0 \leq x < at. \end{cases}$$

бу ерга $g(x-at)$ функция ифодасини қўйиб, масала жавобига эга бўламиз.

164. Ечимни $u(x,t) = f(x+t/2) + g(x-t/2)$ кўринишда кидирамиз.

Бошланғич шартлардан фойдаланиб $f(x)$ ва $g(x)$ функцияларни $x \geq 0$ да топамиз:

$$f(x) = \frac{1}{2}\varphi(x) + C, \quad g(x) = \frac{1}{2}\varphi(x) - C, \quad x \geq 0,$$

бу ерда C - ихтиёрий сон.

Буларни эътиборга олсак,

$$u(x,t) = \begin{cases} 0, & x \geq at; \\ g(x-at), & 0 \leq x < at. \end{cases} \quad (2)$$

келиб чиқади.

$g(x-at)$ функцияни $0 \leq x < at$ да топиш учун чегаравий шартдан фойдаланамиз:

$$\frac{1}{2}\varphi'\left(\frac{1}{2}t\right) + g'\left(-\frac{1}{2}t\right) - \frac{1}{2}\varphi'\left(\frac{1}{2}t\right) - C - g\left(-\frac{1}{2}t\right) = \alpha(t), \quad t > 0,$$

ёки

$$g'(\xi) - g(\xi) = \alpha(-2\xi) - \frac{1}{2}\varphi'(-\xi) + \frac{1}{2}\varphi(-\xi), \quad \xi < 0. \quad (3)$$

Ечимнинг $x=t/2$ да узлуксизлигидан келиб чиқадики, $C + g(0) = \varphi(0)/2$. Бу ерда $C = \varphi(0)/2$ десак, $g(0) = 0$ бўлади.

(3) тенгламининг $g(0)=0$ шартни қаноатлантирувчи ечими мавжуд, яғона ва

$$g(\xi) = -\frac{1}{2}e^{\xi} \int_0^{-2\xi} e^{2z} \left[\alpha(z) - \frac{1}{2}\varphi'\left(\frac{1}{2}z\right) + \frac{1}{2}\varphi\left(\frac{1}{2}z\right) + \frac{1}{2}\varphi(0) \right] dz, \quad \xi < 0$$

кўринишда аниқланади. Топилган $g(\xi)$ ва $C = \varphi(0)/2$ ни (2)га қўйиб, масала ечимига эга бўламиз:

$$u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2} \left[\varphi \left(x + \frac{1}{2}t \right) + \varphi \left(x - \frac{1}{2}t \right) \right], & x \geq \frac{1}{2}t; \\ \frac{1}{2} \left[\varphi \left(x + \frac{1}{2}t \right) + \varphi(0) \right] - \frac{1}{2} e^{x-t/2} \times \\ \times \int_0^{t-2x} e^{2z} \left[\alpha(z) - \frac{1}{2} \varphi \left(\frac{1}{2}z \right) + \frac{1}{2} \varphi \left(\frac{1}{2}z \right) + \frac{1}{2} \varphi(0) \right] dz, & 0 \leq x \leq \frac{1}{2}t. \end{cases}$$

365. Масала ечимини $u(x,t) = f(x+t) + g(x-t)$ кўринишда қидирамиз. Бошланғич шартлардан фойдаланиб, $f(x)$ ва $g(x)$ ни топамиз:

$$f(x) = \frac{1}{2} \varphi(x) + C, \quad g(x) = \frac{1}{2} \varphi(x) - C, \quad x > 0.$$

Булар ёрдамида масала ечимини қуйидагича ёзиш мумкин:

$$u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2} [\varphi(x+t) + \varphi(x-t)], & x \geq t, \\ \frac{1}{2} [\varphi(x+t) + C + g(x-t)], & x < t. \end{cases}$$

$g(x-t)$ функцияни $x < t$ да топиш учун чегаравий шартдан фойдаланамиз:

$$\left[\frac{1}{2} \varphi'(t) - g'(-t) \right] + \lambda \left[\frac{1}{2} \varphi'(t) + g'(-t) \right] = 0, \quad t > 0,$$

ёки

$$(\lambda - 1)g'(-t) = \frac{1}{2}(1 + \lambda)\varphi'(t), \quad t > 0.$$

Демак,

$$(\lambda - 1)g'(\xi) = \frac{1}{2}(1 + \lambda)\varphi'(-\xi), \quad \xi < 0. \quad (4)$$

Бу ерда икки ҳолни қараймиз:

$$1) \lambda = 1. \text{ У ҳолда } \varphi'(-\xi) = 0; \quad \varphi(\xi) = K = \text{const.}$$

Бунда масала ечими ушбу кўринишга эга:

$$u(x,t) = \begin{cases} K, & x \geq t, \\ \frac{1}{2}K + C + g(x-t), & x < t. \end{cases}$$

Ечим ва унинг биринчи ҳамда иккинчи тартибли ҳосилалари $x = t$ да узлуксиз бўлгани учун

$$K = \frac{1}{2}K + C + g(0), \quad 0 = 0 + g'(0), \quad 0 = 0 + g''(0) \quad (5)$$

тенгликлар ўринли бўлиши керак. Бу ерда умумийликни чегараламаган ҳолда $g(x-t)$ функция сифатида $\omega(0)=0$ шартни қаноатлантирувчи $\forall \omega(t-x) \in C^2[0, +\infty)$ функцияни олиш мумкин. У ҳолда (5) дан $C = K/2$, $\omega'(0) = \omega''(0) = 0$ келиб чиқади.

Демак,

$$u(x, t) = \begin{cases} K, & x \geq t, \\ K + \omega(t-x), & x < t, \end{cases}$$

бу ерда $\forall \omega(x) \in C^2[0, +\infty)$, $\omega(0) = \omega'(0) = \omega''(0) = 0$.

2) $\lambda \neq 1$. У ҳолда (4) дан

$$g'(\xi) = \frac{1}{2} \frac{\lambda + 1}{\lambda - 1} \varphi'(-\xi), \quad \xi < 0$$

лифференциал тенгламага эга бўламиз. Бу тенгламани интеграллаб топамиз:

$$g(\xi) = \frac{1}{2} \frac{\lambda + 1}{\lambda - 1} \varphi(-\xi) + C_1, \quad \xi < 0.$$

Демак, бунда ечим куйидаги кўринишга эга:

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{1}{2} [\varphi(x+t) + \varphi(x-t)], & x \geq t; \\ \frac{1}{2} \left[\varphi(x+t) + \frac{\lambda + 1}{\lambda - 1} \varphi(t-x) \right] + C + C_1, & x < t. \end{cases}$$

$u(x, t)$ ечим ва унинг биринчи ҳамда иккинчи тартибли ҳосилалари $x = t$ да узлуксизлигидан

$$\begin{aligned} \varphi(0) &= \frac{1}{2} \left(1 + \frac{\lambda + 1}{\lambda - 1} \right) \varphi(0) + C + C_1, \quad \varphi'(0) = \frac{1}{2} \varphi'(0) \left[1 - \frac{\lambda + 1}{\lambda - 1} \right], \\ \varphi''(0) &= \frac{1}{2} \varphi''(0) \left[1 + \frac{\lambda + 1}{\lambda - 1} \right] \end{aligned}$$

тенгликлар келиб чиқади. Бу тенгликлардан куйидагини топамиз:

$$C + C_1 = \frac{1}{1 - \lambda} \varphi(0), \quad \lambda \varphi'(0) = 0, \quad \varphi''(0) = 0.$$

Демак, $\lambda \neq 1$ бўлганда $\lambda \varphi'(0) = 0$, $\varphi''(0) = 0$ шартларни қаноатлантирувчи ихтиёрий $\varphi(x) \in C^2[0, +\infty)$ функция учун масала ечими мавжуд ва у куйидаги формула билан аниқланади:

$$u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2} [\varphi(x+t) + \varphi(x-t)], & x \geq t, \\ \frac{1}{2} \left[\varphi(x+t) + \frac{\lambda+1}{\lambda-1} \varphi(t-x) + \frac{2}{1-\lambda} \varphi(0) \right], & x < t. \end{cases}$$

366. Маълумки бу масаланинг ечими

$$u(x,t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z,\tau) dz d\tau$$

формула билан аниқланади.

Бу формуладан бевосита келиб чиқадики, агар

а) $f(x,t)$ функция $x=0$ нуктага нисбатан тоқ бўлса,

$$u(0,t) = \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{-a(t-\tau)}^{a(t-\tau)} f(z,\tau) dz = 0.$$

б) $f(x,t)$ функция $x=0$ нуктага нисбатан жуфт бўлса,

$$\begin{aligned} u_x(0,t) &= \frac{1}{2a} \int_0^t \left\{ f[x+a(t-\tau),\tau] - f[x-a(t-\tau),\tau] \right\} \Big|_{x=0} d\tau = \\ &= \frac{1}{2a} \int_0^t \left\{ f[a(t-\tau),\tau] - f[-a(t-\tau),\tau] \right\} d\tau = 0. \end{aligned}$$

367. Масалани ечиш учун $f(x,t)$ функцияни $x=0$ нуктаси нисбатан $x < 0$ га тоқ давом эттирамиз ва қуйидаги функцияни киритамиз:

$$F(x,t) = \begin{cases} f(x,t), & x > 0, \\ -f(-x,t), & x < 0. \end{cases}$$

Бу функция ёрдамида қўйилган ушбу

$$V_{tt} = a^2 V_{xx} + F(x,t), \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0;$$

$$V(x,0) = V_t(x,0) = 0, \quad -\infty < x < +\infty$$

масала ягона ечимга эга ва унинг ечими қуйидаги кўринишга эга

$$V(x,t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} F(z,\tau) dz d\tau.$$

$F(x,t)$ функция $x=0$ нуктага нисбатан тоқ бўлгани учун

366-масалага асосан, $V(0,t) = 0$ ва $x \geq 0$ да $V(0,t) = V_t(x,0) = 0$

Демак, $x \geq 0, t \geq 0$ да $V(x,t)$ функция масала ечимини беради, яъни

$$u(x,t) = V(x,t).$$

Бу ечим кўринишини ўзгартирамиз:

1) $x > 0$, $x - at > 0$ ($t < x/a$). У ҳолда, $x - a(t - \tau) = x - at + a\tau > 0$.

Шунинг учун

$$u(x, t) = V(x, t) = \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz d\tau.$$

2) $x > 0$, $x - at < 0$ ($t > x/a$). У ҳолда

$$x - a(t - \tau) = x - at + a\tau = \begin{cases} < 0, & 0 < \tau < t - \frac{x}{a}, \\ > 0, & \tau > t - \frac{x}{a}. \end{cases}$$

Шунинг учун τ бўйича $(0, t)$ ораликда олинган интегрални $(0, t - x/a)$ ва $(t - x/a, t)$ оралиқлар бўйича интегралларга ажратиб тонамиз:

$$\begin{aligned} u(x, t) = V(x, t) &= \frac{1}{2a} \left[\int_0^{t-\frac{x}{a}} d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} F(z, \tau) dz + \int_{t-\frac{x}{a}}^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} F(z, \tau) dz \right] = \\ &= \frac{1}{2a} \left[\int_0^{t-\frac{x}{a}} d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^0 [-f(z, \tau)] dz + \int_0^{t-\frac{x}{a}} d\tau \int_0^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz + \right. \\ &\quad \left. \int_{t-\frac{x}{a}}^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz \right] = \\ &= \frac{1}{2a} \int_0^{t-\frac{x}{a}} d\tau \int_{a(t-\tau)-x}^{a(t-\tau)+x} f(z, \tau) dz + \frac{1}{2a} \int_{t-\frac{x}{a}}^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz. \end{aligned}$$

Ўсмак,

$$u(x, y) = \begin{cases} \frac{1}{2a} \int_0^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz, & x > 0, t < \frac{x}{a}; \\ \frac{1}{2a} \int_0^{t-\frac{x}{a}} d\tau \int_{a(t-\tau)-x}^{a(t-\tau)+x} f(z, \tau) dz + \frac{1}{2a} \int_{t-\frac{x}{a}}^t d\tau \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz, & x > 0, t > \frac{x}{a}. \end{cases}$$

368. $f(x, t)$ функцияни $x=0$ нуктага нисбатан $x < 0$ га жуфт даражада
 этириб, $F(x, t) = \begin{cases} f(x, t), & x > 0; \\ f(-x, t), & x < 0 \end{cases}$ функцияни ва у ёрдамида кўйилган

$$V_{tt} = a^2 V_{xx} + F(x, t), \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0;$$

$$V(x, 0) = V_t(x, 0) = 0, \quad -\infty < x < +\infty$$

масалани қараймиз. Сўнгра 366-масаладан фойдаланиб ва 367-
 масаладаги каби мулоҳазаларни юритиб, масала ечимини топамиз:

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz, & x > 0, t < \frac{x}{a}; \\ \frac{1}{2a} \int_0^{\frac{x}{a}} \left[\int_0^{a(t-\tau)-x} + \int_0^{a(t-\tau)+x} \right] f(z, \tau) dz d\tau + \\ + \frac{1}{2a} \int_{\frac{x}{a}}^t \int_{x-a(t-\tau)}^{x+a(t-\tau)} f(z, \tau) dz d\tau, & x > 0, t > \frac{x}{a}. \end{cases}$$

369. Масала ечими $u(x, t) = v(x, t) + \omega(x, t)$ кўринишда кидирилади,
 бу ерда $v(x, t)$ ва $\omega(x, t)$ - мос равишда 367-масала ва
 $\{(2.88), (2.89), u|_{x=0} = 0\}$ масалаларнинг ечимидир.

370. Масала ечими 368- ва 359- масалалар ечимининг йиғиндисини
 шаклида кидирилади.

371. Ечимни $u(x, t) = v(x, t) + \omega(x, t)$ кўринишда кидирилади, бу ерда
 $v(x, t)$ ва $\omega(x, t)$ - мос равишда 367-масала ва $\{(2.88), (2.89),$
 $(2.90_1)\}$ масалаларнинг ечими.

372. Ечим 358-, 362-, 368 - масалалар ечимининг йиғиндисини
 сифатида кидирилади.

6-§

373. $u(x, t) = \frac{1}{2} [\bar{\varphi}(x+at) + \bar{\varphi}(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \bar{\psi}(\xi) d\xi$, бу ерда
 $\bar{\varphi}(x)$ ва $\bar{\psi}(x)$ жуфт функциялар бўлиб, уларнинг даври $T = 2l$
 тенг ҳамда $0 \leq x \leq l$ ораликда $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар билан
 устма-уст тушади.

$$374. u(x,t) = \frac{1}{2} [\bar{\varphi}(x+at) + \bar{\varphi}(x-at)] + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \bar{\psi}(\xi) d\xi, \text{ бу ерда } \bar{\varphi}(x)$$

на $\bar{\psi}(x)$ ток функциялар бўлиб, уларнинг даври $T=2l$ тенг ҳамда $0 \leq x \leq l$ оралиқда $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар билан устма-уст гушади ва $\varphi(x-l)$, $\psi(x-l)$ - жуфт функциялар.

$$375. u(x,t) = \frac{\varphi(x-at) + \varphi(x+at)}{2} + \frac{ct}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \frac{I_1 \left(c \sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right)}{\left(c \sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right)} \varphi(\xi) d\xi +$$

$$+ \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} I_0 \left(c \sqrt{t^2 - \frac{(x-\xi)^2}{a^2}} \right) \psi(\xi) d\xi, \quad (A)$$

бу ерда $\varphi(x)$ ва $\psi(x)$ функциялар $x=0$ га нисбатан ток давом эттирилган функциялар бўлиб, уларнинг даври $T=2l$ тенг. Бунда $I_0(z)$ ва $I_1(z)$ мавҳум аргументли нолинчи ва биринчи тартибли Бессел функциялари [2], [12]:

$$I_0(z) = J_0(iz) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{(k!)^2} \left(\frac{z}{2} \right)^{2k},$$

$$I_1(z) = -i \cdot J_1(iz) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k!(k+1)!} \left(\frac{z}{2} \right)^{2k+1}.$$

376. Масаланинг ечими (A) формула оркали топилиб, ундаги $\varphi(x)$ на $\psi(x)$ функциялар $x=0$ га нисбатан ток, $x=l$ га нисбатан эса жуфт давом эттирилган функциялар бўлиб, уларнинг даври $T=4l$ тенг.

377. Масаланинг ечими (A) формула оркали топилиб, ундаги $\varphi(x)$ на $\psi(x)$ функциялар $x=0$ ва $x=l$ га нисбатан эса жуфт давом эттирилган функциялар бўлиб, уларнинг даври $T=2l$ тенг.

$$378. u(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} \left[f \left(t - \frac{x}{a} - \frac{2nl}{a} \right) - f \left(t + \frac{x}{a} - \frac{2(n+1)l}{a} \right) \right], \text{ бу ерда } f(x)=0$$

агар $x \leq 0$ бўлса; $f(x) = -a \int_0^x g(\tau) d\tau$ агар $x > 0$ бўлса.

379. $u(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \left[\bar{g}\left(t - \frac{x}{a} - \frac{2nl}{a}\right) - \bar{g}\left(t + \frac{x}{a} - \frac{2(n+1)l}{a}\right) \right]$, бу ерда $\bar{g}(t) = 0$ агар $t < 0$ бўлса; $\bar{g}(t) = g(t)$ агар $t \geq 0$ бўлса.

380. Ечим 373 – масала ечимидан топилади, агар $\bar{\varphi}(x) = \cos x$ и $\bar{\psi}(x) = \cos x$ бўлса.

7-§

381. Масала ечимини

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} \left(a_k \cos \frac{k\pi at}{l} + b_k \sin \frac{k\pi at}{l} \right) \sin \frac{k\pi x}{l} \quad (1)$$

катор кўринишида излаймиз. Бу қаторнинг коэффициентлари

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l \frac{4h}{l^2} (lx - x^2) \sin \frac{k\pi x}{l} dx, \quad b_k = \frac{1}{2} \int_0^l \sin \frac{k\pi x}{l} dx$$

тенгликлар орқали топилади, яъни

$$a_k = \frac{16h}{k^3 \pi^3} [1 - (-1)^k], \quad b_k = 0, \quad k=1,2,\dots$$

a_k ва b_k коэффициентларнинг топилган қийматларини (1) қатори кўйиб, масала ечимини ҳосил қиламиз:

$$U(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{16h}{k^3 \pi^3} [1 - (-1)^k] \cos \frac{k\pi at}{l} \sin \frac{k\pi x}{l}.$$

Агар $k = 2n$ бўлса, $1 - (-1)^k = 0$, агар $k = 2n+1$ бўлса, $1 - (-1)^k = 2$. бўлганлиги учун ечимни куйидаги кўринишда ёзиш мумкин:

$$U(x,t) = \frac{32h}{\pi^3} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^3} \cos \frac{(2n+1)\pi at}{l} \sin \frac{(2n+1)\pi x}{l}.$$

382. Ечимни (1) функционал катор кўринишда кидирамиз. Бу ерда

$$a_k = 0; \quad b_k = \frac{2}{k\pi a} \int_0^l \sin \frac{5\pi x}{l} \sin \frac{k\pi x}{l} dx.$$

$X_k(x) = \sqrt{\frac{2}{l}} \sin \frac{k\pi x}{l}$ ($k=1,2,\dots$) – хос функциялар $(0,l)$ оралиқда нормаллашган ортогонал функциялар системасини ташкил қилганлиги учун

$$\frac{2}{l} \int_0^l \sin \frac{k\pi x}{l} \sin \frac{n\pi x}{l} dx = \begin{cases} 0, & k \neq n \quad \text{бўлса,} \\ 1, & k = n \quad \text{бўлса} \end{cases}$$

бўлади. Бу тенгламалардан $k \neq 5$ бўлганда $b_k = 0$ ва $k = 5$ бўлганда

$b_5 = \frac{l}{5\pi a}$ эканлиги келиб чиқади. Демак, масаланинг ечими

$$U(x, t) = \frac{l}{5\pi a} \sin \frac{5\pi a t}{l} \sin \frac{5\pi x}{l}.$$

383. $u(x, t) = \cos 7t \sin 7x.$

384. $u(x, t) = \frac{l}{2\pi a} \sin \frac{2\pi a t}{l} \sin \frac{2\pi x}{l}.$

385. $u(x, t) = \frac{2l}{a\pi} \sin \frac{a\pi t}{2l} \sin \frac{\pi x}{2l} + \cos \frac{5a\pi t}{2l} \sin \frac{5\pi x}{2l}.$

386. $u(x, t) = \cos \frac{a\pi t}{2l} \cos \frac{\pi x}{2l} + \frac{2l}{3a\pi} \sin \frac{3a\pi t}{2l} \cos \frac{3\pi x}{2l} + \frac{2l}{5a\pi} \sin \frac{5a\pi t}{2l} \cos \frac{5\pi x}{2l}.$

387. $u(x, t) = t + \frac{l}{2} - \frac{4l}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} \cos \frac{(2k+1)a\pi t}{l} \cos \frac{(2k+1)\pi x}{l}$

388. $u(x, t) = \cos 2x \cos 2t + \frac{3}{5} \cos 5x \sin 5t.$

389. $u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos \lambda_k t + b_k \sin \lambda_k t) \sin \lambda_k x,$

$$a_k = \frac{1}{\|\sin \lambda_k x\|^2} \int_0^l \varphi(x) \sin \lambda_k x dx, \quad b_k = \frac{1}{a\lambda_k \|\sin \lambda_k x\|^2} \int_0^l \psi(x) \sin \lambda_k x dx,$$

$$\|\sin \lambda_k x\|^2 = \int_0^l \sin^2 \lambda_k x dx = \frac{l(h^2 + \lambda_k^2) + h}{2(h^2 + \lambda_k^2)}, \text{ бу ерда } \lambda_k \text{ сонлар } \operatorname{htg} \lambda l = -\lambda$$

тенгламанинг мусбат илдизлари.

390. $u(x, t) = \frac{2h}{a} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\sqrt{h^2 + \lambda_k^2}}{\lambda_k^2 [l(h^2 + \lambda_k^2) + h]} \sin a\lambda_k t \cos \lambda_k x,$ бу ерда λ_k

сонлар $\lambda \operatorname{tg} \lambda l = h$ тенгламанинг мусбат илдизлари.

391. $u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos a\lambda_k t + b_k \sin a\lambda_k t) (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x),$

$$a_k = \frac{1}{\|\Phi_k(x)\|^2} \int_0^l (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x) \varphi(x) dx,$$

$$b_k = \frac{1}{a\lambda_k \|\Phi_k(x)\|^2} \int_0^l (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x) \psi(x) dx,$$

$$\|\Phi_k(x)\|^2 = \int_0^l (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x)^2 dx = \frac{l(h^2 + \lambda_k^2) + h}{2},$$

бу ерда λ_k сонлар $h \operatorname{ctg} \lambda l = \lambda$ тенгламанинг мусбат илдизлари.

$$392. \quad u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos a \lambda_k t + b_k \sin a \lambda_k x) (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x),$$

$$a_k = \frac{1}{\|\Phi_k(x)\|^2} \int_0^l (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x) \varphi(x) dx,$$

$$b_k = \frac{1}{a \lambda_k \|\Phi_k(x)\|^2} \int_0^l (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x) \psi(x) dx,$$

$$\|\Phi_k(x)\|^2 = \int_0^l (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x)^2 dx = \frac{l(h^2 + \lambda_k^2) + 2h}{2},$$

бу ерда λ_k сонлар $\operatorname{ctg} \lambda l = \frac{1}{2} \left(\frac{\lambda}{h} - \frac{h}{\lambda} \right)$ тенгламанинг манфий бўлмаган илдизлари.

393. Масала ечимини $u(x, t) = v(x) + \omega(x, t)$ кўринишда қидирамиз, бу ерда $v(x)$ функция $a^2 v''(x) + b \operatorname{sh} x = 0$ тенгламанинг $v(0) = v(l) = 0$ шартларни қаноатлантирувчи ечими, $\omega(x, t)$ эса $\omega_{tt} = a^2 \omega_{xx}$ тенгламанинг $\omega(0, t) = 0$, $\omega(l, t) = 0$; $\omega(x, 0) = -v(x)$, $\omega_t(x, 0) = 0$ шартларни қаноатлантирувчи ечими. $v(x)$ ва $\omega(x, t)$ функциялар топилгандан сўнг масала ечимига эга бўламиз:

$$u(x, t) = \frac{b}{a^2} \left(\frac{x}{l} \operatorname{sh} l - \operatorname{sh} x \right) + \frac{2b}{a^2 \pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n} \cos \frac{n \pi a t}{l} \sin \frac{n \pi x}{l} - \frac{2b \pi \operatorname{sh} l}{a^2} \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \frac{n}{n^2 \pi^2 + l^2} \cos \frac{n \pi a t}{l} \sin \frac{n \pi x}{l}.$$

394. $u(x, t) = v(x, t) + \omega(x)$, бу ерда

$$v(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \cos \frac{k a \pi}{l} t \sin \frac{k \pi}{l} x, \quad a_k = -\frac{2}{l} \int_0^l \omega(x) \sin \frac{k \pi}{l} x dx,$$

$$\omega(x) = -\frac{1}{a^2} \int_0^x \int_0^y f(\xi) d\xi dy + \frac{x}{l a^2} \int_0^l \int_0^y f(\xi) d\xi dy + \frac{\beta - \alpha}{l} x + \alpha.$$

$$395. \quad u(x, t) = \frac{\beta - \alpha}{2l} x^2 + \alpha x + \Phi_0 + \psi_0 t + \frac{F_0}{2} t^2 +$$

$$\begin{aligned}
& + \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{1}{ak\pi} \right)^2 F_k + \left[\Phi_k - \left(\frac{1}{ak\pi} \right)^2 F_k \right] \cos \frac{ak\pi t}{l} + \frac{l\psi_k}{ak\pi} \sin \frac{ak\pi t}{l} \right\} \cos \frac{k\pi x}{l}, \\
& F_k = \frac{\varepsilon_k}{l} \int_0^l \left[f(x) - \frac{(\beta - \alpha)a^2}{l} \right] \cos \frac{k\pi x}{l} dx, \\
& \Phi_k = \frac{\varepsilon_k}{l} \int_0^l \left[\varphi(x) - \frac{(\beta - \alpha)x^2}{2l} - \alpha x \right] \cos \frac{k\pi x}{l} dx, \\
& \psi_k = \frac{\varepsilon_k}{l} \int_0^l \psi(x) \cos \frac{k\pi x}{l} dx, \quad k = 0, 1, \dots, \quad \varepsilon_0 = 1, \quad \varepsilon_k = 2, \quad k = 1, 2, \dots
\end{aligned}$$

Кўрсатма. Ечимни $u(x, t) = \omega(x) + v(x, t)$ кўринишда кидириш керак, бу ерда $\omega(x) = (\alpha_1 x^2 + \beta_1 x)\alpha + (\alpha_2 x^2 + \beta_2 x)\beta$; $\alpha_1, \beta_1, \alpha_2, \beta_2$ сонлар $\omega(x)$ функция $\omega_x(0) = \alpha, \omega_x(l) = \beta$ шартларни қаноатлантирадиган қилиб танланади.

396. $u(x, t) = \omega(x) + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos \lambda_k t + b_k \sin \lambda_k t)(\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x),$

$$\omega(x) = -\frac{1}{a^2} \int_0^y \int_0^x f(\xi) d\xi dy + \left\{ \beta - \alpha l + \frac{1}{a^2} \int_0^y \int_0^x f(\xi) d\xi dy \right\} \frac{1+hx}{1+hl} + \alpha x,$$

$$a_k = \frac{2}{h+l(h^2 + \lambda_k^2)} \int_0^l [\varphi(x) - \omega(x)] (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x) dx,$$

$$b_k = \frac{2}{a\lambda_k [h+l(h^2 + \lambda_k^2)]} \int_0^l \psi(x) (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x) dx, \quad \text{бу ерда } \lambda_k$$

сонлар $htg \lambda l = -\lambda$ тенгламанинг мусбат илдиэлари.

397. $u(x, t) = \omega(x) - 2 \sum_{k=1}^{\infty} \left[\frac{h^2 + \lambda_k^2}{k-l(h^2 + \lambda_k^2)} \int_0^t \omega(\xi) \cos \lambda_k \xi d\xi \right] \cos \lambda_k t \cos \lambda_k x,$

$$\omega(x) = -\frac{1}{a^2} \int_0^y \int_0^x f(\xi) d\xi dy + \frac{\beta - \alpha}{h} - \alpha(l-x) +$$

$$+\frac{1}{a^2} \int_0^l \int_0^y f(\xi) d\xi dy + \frac{1}{a^2 h} \int_0^l f(\xi) d\xi, \quad \text{бу ерда } \lambda_k \text{ сонлар}$$

$htg \lambda l = h$ тенгламанинг мусбат илдиэлари.

398. $u(x, y) = -\frac{a}{h} +$

$$+4\alpha \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{\lambda_{2n+1} [2h + l(h^2 + \lambda_{2n+1}^2)]} (\lambda_{2n+1} \cos \lambda_{2n+1} x + h \sin \lambda_{2n+1} x) \cos \lambda_{2n+1} t,$$

бу ерда λ_{2n+1} сонлар $\operatorname{ctg} \lambda l = \frac{1}{2} \left(\frac{\lambda}{h} - \frac{h}{\lambda} \right)$ тенгламанинг мусбун илдиэлари.

399. Масала ечимини куйидаги функционал

$$U(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) \sin \frac{k\pi x}{l}$$

катор кўринишида кидирамиз, бу ерда

$$\begin{aligned} T_k(t) &= \frac{2}{k\pi a} \int_0^l \left[\int_0^l \sin \frac{\pi \xi}{l} \sin \frac{k\pi a}{l} (t - \tau) \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi \right] d\tau = \\ &= \frac{l}{k\pi a} \int_0^l \sin \frac{k\pi a}{l} (t - \tau) \left[\frac{2}{l} \int_0^l \sin \frac{\pi \xi}{l} \sin \frac{k\pi \xi}{l} d\xi \right] d\tau. \end{aligned}$$

$X_k(\xi) = \sqrt{\frac{2}{l}} \sin \frac{k\pi \xi}{l}$ функцияларнинг $(0, l)$ оралиқда ортонормалли шартидан $k \neq 1$ да $T_k(t) = 0$,

$$T_1(t) = \frac{l}{\pi a} \int_0^l \sin \frac{\pi a}{l} (t - \tau) d\tau = \frac{l}{\pi a} \cos \frac{\pi a}{l} (t - \tau) \Big|_0^l = \frac{l}{\pi a} \left(1 - \cos \frac{\pi a}{l} t \right)$$

эканлиги келиб чиқади.

Шундай қилиб, берилган масала ечими

$$U(x, t) = \frac{l}{\pi a} \left(1 - \cos \frac{\pi a}{l} t \right) \sin \frac{\pi x}{l}.$$

$$400. U(x, t) = \frac{A}{1 + \left(\frac{a\pi}{l} \right)^2} \left(e^{-t} - \cos \frac{a\pi t}{l} + \frac{l}{a\pi} \sin \frac{a\pi t}{l} \right) \sin \frac{\pi x}{l}.$$

$$401. U(x, t) = \frac{2Al}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{k [1 + (ka\pi/l)^2]} \left(e^{-t} - \cos \frac{ka\pi t}{l} + \frac{l}{ka\pi} \sin \frac{ka\pi t}{l} \right) \sin \frac{k\pi x}{l}.$$

$$402. u(x, t) = \frac{4A}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\left[\frac{\sin t - \frac{2l}{a\pi(2k+1)} \sin \frac{a\pi(2k+1)t}{2l}}{(2k+1)} \right] \frac{\sin \frac{(2k+1)\pi x}{2l}}{\left[\frac{a\pi(2k+1)}{2l} \right]^2 - 1}}{(2k+1)}$$

$$403. u(x, t) = \frac{A}{1 + (a\pi/2l)^2} \left(e^{-t} - \cos \frac{a\pi t}{2l} + \frac{2l}{a\pi} \sin \frac{a\pi t}{2l} \right) \cos \frac{\pi x}{2l}.$$

$$404. u(x,t) = \int_0^t \left(\int_0^x f_0(\xi) d\xi \right) d\tau + \frac{l}{a\pi} \left[\sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k} \int_0^l f_k(\xi) \sin \frac{k\pi(t-\xi)}{l} d\xi \right] \cos \frac{k\pi x}{l},$$

$$f_0(\xi) = \frac{1}{l} \int_0^l f(x,\xi) dx, \quad f_k(\xi) = \frac{2}{l} \int_0^l f(x,\xi) \cos \frac{k\pi x}{l} dx \quad k=1,2,\dots$$

$$405. u(x,t) = \left(1 - \frac{x}{\pi}\right) t^2 + \frac{x}{\pi} t^3 + \sin x \cos t + \frac{4}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^3} \left[(-1)^k 3t - 1 + \cos kt - \frac{1}{k} (-1)^k 3 \sin kt \right] \sin kx.$$

Кўрсатма. Ечимни $u(x,t) = \omega(x,t) + v(x,t)$ кўринишда қидириш керак, бу ерда $\omega(x,t) = (C_1 x + C_2) t^2 + (C_3 x + C_4) t^3$; C_1, C_2, C_3, C_4 ўзгармасларни шундай танланадики, $\omega(0,t) = t^2$, $\omega(\pi,t) = t^3$ бўлсин: $C_1 = -1/\pi$, $C_2 = 1$, $C_3 = 1/\pi$, $C_4 = 0$. Натижада $v(x,t)$ га нисбатан бир жинсли бўлмаган тенглама учун бир жинсли чегаравий шартли аралаш масалага келамиз.

$$406. u(x,t) = \left(1 - \frac{x}{\pi}\right) e^{-t} + \frac{xt}{\pi} + \frac{1}{2} \cos 2t \sin 2x - \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k(1+k^2)} \left[e^{-t} + k^2 \cos kt - \left(2k + \frac{1}{k}\right) \sin kt \right] \sin kx.$$

Кўрсатма. 405 – масала каби ечилади.

$$407. u(x,t) = x + t + \cos \frac{t}{2} \sin \frac{x}{2} - \frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{(2k+1)^2} \cos \left(k + \frac{1}{2}\right) t \sin \left(k + \frac{1}{2}\right) x.$$

Кўрсатма. 405 - масаланинг ечиш усули қўлланилади.

$$408. u(x,t) = e^{-t} \operatorname{ch} x.$$

Кўрсатма. Ечимни $u(x,t) = v(x,t) + e^{-t} f(x)$ кўринишида қидириш керак. $f(x)$ функцияни $f''(x) - f(x) = 0$, $f(0) = 0$, $f'(l) = \operatorname{sh} l$ шартларни қаноатлантирувчи қилиб танлаб, $v(x,t)$ га нисбатан бир жинсли аралаш масалага келамиз.

$$409. u(x,t) = \frac{1}{\pi} t(\pi - x) + \frac{1}{2} \cos 2t \sin 2x - \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k^2} \sin kt \sin kx.$$

Кўрсатма: Ечимни $u(x,t) = v(x,t) + \frac{1}{\pi}t(\pi - x)$ кўринишда кидириш керак.

410. $u(x,t) = -\cos 2x \sin 2t$.

Кўрсатма. Ечимни $u(x,t) = v(x,t) + 2f(x) \sin 2t$ кўришда кидириш керак.

411. $u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} \left(\frac{4t}{k\pi\mu_k^2} - \frac{4}{k\pi\mu_k^3} \sin 2\mu_k t + \frac{k\pi}{\mu_k^3} \sin \mu_k t \right) \sin \frac{k\pi}{2} x + t(2-x)$.

Кўрсатма. Ечимни $u(x,t) = v(x,t) + t(2-x)$ кўринишда кидириш $v(x,t)$ функцияга нисбатан

$$v_{tt} = v_{xx} + v + t(2-x), \quad t > 0, \quad 0 < x < 2; \tag{1}$$

$$v(0,t) = v(2,t) = 0, \quad t > 0; \tag{2}$$

$$v(x,0) = 0, \quad v_t(x,0) = 2-x, \quad 0 \leq x \leq 2 \tag{3}$$

масалага эга бўламиз. $v(x,t)$ ва $t(2-x)$ функцияларини

$$X''(x) + \lambda X(x) = 0, \quad X(0) = X(2) = 0$$

масалага мос $X_k(x) = \sin \frac{k\pi}{2} x, \quad (k \in \mathbb{N})$

хос функциялар бўйича қаторга ёямиз:

$$v(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) \sin \frac{k\pi}{2} x, \tag{4}$$

$$t(2-x) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k \sin \frac{k\pi}{2} x \tag{5}$$

Бу ерда $T_k(t), k \in \mathbb{N}$ - номаолум коэффициентлар,

$$C_k(t) = \int_0^2 t(2-x) \sin \frac{k\pi}{2} x dx = \frac{4t}{k\pi}. \tag{6}$$

(5) – (7) ларни (2) ва (4) га қўйиб, $T_k(t)$ га нисбатан

$$T_k'(t) + \left[\left(\frac{k\pi}{2} \right)^2 - 1 \right] T_k(t) = \frac{4t}{k\pi}, \quad T_k(0) = 0, \quad T_k'(0) = \frac{4}{k\pi}$$

масалага эга бўламиз. Бу масаланинг ечими

$$T_k(t) = \frac{4t}{k\pi\mu_k^2} - \frac{4}{k\pi\mu_k^3} \sin 2\mu_k t + \frac{k\pi}{\mu_k^3} \sin \mu t$$

кўринишга эга бўлиб, уни (5) га қўйиб, $v(x,t)$ функцияга нисбатан бўламиз.

412. $u(x,t) = \frac{1}{2}(ch 2t - 1) - \frac{1}{2}t^2 \cos 2x$.

Кўрсатма. Масала ечими $u(x,t)$ ни ва $2 \sin^2 x$ функцияни $V'(x) + \lambda X(x) = 0, X'(0) = X'(\pi) = 0$ масалага мос $X_k(x) = \cos kx$ ($k = 0, 1, 2, 3, \dots$) хос функциялар бўйича қаторга ёямиз:

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) \cos kx, \quad (8)$$

$$2 \sin^2 x = \sum_{k=1}^{\infty} C_k \cos kx, \quad (9)$$

бу ерда $T_k(t)$ ($k = 0, 1, 2, 3, \dots$) - номаълум функциялар,

$$C_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} 2 \sin^2 x \cos kx dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (1 - \cos 2x) \cos kx dx =$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} [2 \cos kx - \cos(k-2)x - \cos(k+2)x] dx = \begin{cases} 2, & k=0, \\ -1, & k=2, \\ 0, & k=1, 3, 4, \dots \end{cases} \quad (10)$$

(8) - (10) ларни тенгламага ва (8) ни бошланғич шартларга қўйиб, $T_k(t)$ функцияларга нисбатан масалаларга эга бўламиз:

$$T_0''(t) - 4T_0(t) = 2, \quad T_0(0) = T_0'(0) = 0;$$

$$T_1''(t) - 3T_1(t) = 0, \quad T_1(0) = T_1'(0) = 0;$$

$$T_2''(t) = -1, \quad T_2(0) = T_2'(0) = 0;$$

$$\dots \dots \dots \quad \dots \dots \dots$$

$$T_k''(t) + (k^2 - 4)T_k(t) = 0, \quad T_k(0) = T_k'(0) = 0, \quad k = 1, 3, 4, \dots$$

бу масаларни ечиб топамиз:

$$T_0(t) = \frac{1}{2}(ch2t - 1), \quad T_2(t) = -\frac{1}{2}t^2, \quad T_k(t) \equiv 0, \quad k = 1, 3, 4, \dots$$

буларни (8) га қўйиб, масала ечимига эга бўламиз.

413. $u(x,t) = 3 + x(t^2 + t) + [4 - (4 - 5t)e^t] \sin x +$

$$+ \sum_{k=2}^{\infty} \left\{ 4 - e^t \left[4 \cos \mu_k t - \frac{1}{\mu_k} (\mu_k^2 + 5) \sin \mu_k t \right] \right\} \frac{\sin(2k-1)x}{\mu_k^2 + 1}$$

Кўрсатма. Аввал $\omega(x,t) = 3(a_1x + b_1) + (a_2x + b_2)(t^2 + t)$ функция-

ларни шундай танлаймизки, $\omega(0,t) = 3, \omega_x(1,t) = t^2 + t$ тенгликлар

қанақарилсин. Бундай функция мавжуд ва ягона $\omega(x,t) = 3 + x(t^2 + t)$.

Ушунга масала ечимини $u(x,t) = v(x,t) + \omega(x,t)$ кўринишда қидирамиз.

Натижада

$$v_{tt} = v_{xx} + 2v_t + 4 \sin x, \quad t > 0, 0 < x < \frac{\pi}{2}, \quad (11)$$

$$v(0, t) = v_x\left(\frac{\pi}{2}, t\right) = 0, \quad t > 0, \quad (12)$$

$$v(x, 0) = 0, \quad v_t(x, 0) = \sin x, \quad 0 < x < \frac{\pi}{2} \quad (13)$$

масалага эга бўламиз.

Бу масаланинг ечими бўлган $u(x, t)$ функцияни ва $4 \sin x$ функцияни $X''(x) + \lambda X(x) = 0$, $X(0) = X(\pi/2) = 0$ масаланинг хон функциялари $X_k(x) = \sin(2k-1)x$ ($k=1, 2, 3, \dots$) бўйича қаторга ёзмамиз:

$$v(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) \sin(2k-1)x, \quad (14)$$

$$4 \sin x = \sum_{k=1}^{\infty} C_k \sin(2k-1)x, \quad (15)$$

бу ерда $T_k(t)$ ($k=1, 2, 3, \dots$) - номаълум функциялар,

$$C_k = \frac{4}{\pi} \int_0^{\pi/2} 4 \sin x \sin(2k-1)x \, dx = \begin{cases} 4, & k=1 \\ 0, & k=2, 3, \dots \end{cases} \quad (16)$$

(14) - (16) ларни (11) га ва (14) ни бошланғич шартларга қўйиб, $T_k(t)$, $k \in N$ функцияларга нисбатан масалага эга бўламиз:

$$T_k''(t) - 2T_k'(t) + (2k-1)^2 T_k(t) = 4,$$

$$T_k(0) = 0, \quad T_k'(0) = 1.$$

Бу ердан $T_k(t)$ ($k \in N$) функцияларни топамиз:

$$T_1(t) = 4 - (4-5t)e^t$$

$$T_k(t) = \frac{1}{\mu_k^2 + 1} \left\{ 4 - e^t \left[4 \cos \mu_k t - \frac{1}{\mu_k} (\mu_k^2 + 5) \sin \mu_k t \right] \right\},$$

бу ерда $\mu_k = k(k-2)$, $k=2, 3, 4, \dots$

Буларни (14) га қўйиб, $v(x, t)$ ни топамиз:

$$v(x, t) = \left[4 - (4-5t)e^t \right] \sin x + \sum_{k=2}^{\infty} \left\{ 4 - e^t \left[4 \cos \mu_k t - \frac{1}{\mu_k} (\mu_k^2 + 5) \sin \mu_k t \right] \right\} \frac{\sin(2k-1)x}{\mu_k^2 + 1}.$$

414. Масала ечимини

$$u(x, y, t) = T(t)v(x, y) \quad (17)$$

кўринишда кидирамиз. Натигада

$$T''(t) + \mu^2 a^2 T(t) = 0 \quad (18)$$

$$v_{xx} + v_{yy} + \mu^2 v = 0 \quad (19)$$

тенгламаларга эга бўламиз, бу ерда $\mu = const$ - параметр.

Ўз навбатида (19) тенгламани

$$v(x, y) = X(x)Y(y) \quad (20)$$

кўринишда кидирсак,

$$X''(x) + \mu_1^2 X(x) = 0 \quad (21)$$

$$Y''(y) + \mu_2^2 Y(y) = 0 \quad (22)$$

тенгламаларга эга бўламиз, бу ерда $\mu^2 = \mu_1^2 + \mu_2^2$.

Четаравий шартларга асосан

$$X(0) = X(p) = 0, \quad (23)$$

$$Y(0) = Y(q) = 0. \quad (24)$$

{(21), (23)} ва {(22), (24)} масалалар мос равишда

$$\mu_{1,m} = \frac{m\pi}{p}, \quad \mu_{2,n} = \frac{n\pi}{q}$$

хос сонларга ва

$$X_m(x) = \sin \frac{m\pi}{p} x, \quad Y_n(y) = \sin \frac{n\pi}{q} y, \quad m, n \in N$$

хос функцияларга эга.

Демак, $\mu_{mn}^2 = \mu_{1m}^2 + \mu_{2n}^2 = \pi^2 \left(\frac{m^2}{p^2} + \frac{n^2}{q^2} \right)$ хос сонга (20) га асосан

$$v_{mn}(x, y) = \sin \frac{m\pi}{p} x \sin \frac{n\pi}{q} y \quad (25)$$

хос функциялар мос келади.

μ_{mn} нинг қийматини (18) га қўйиб, бу тенгламани ечамиз:

$$T_{mn}(t) = A_{mn} \cos a\mu_{mn}t + B_{mn} \sin a\mu_{mn}t. \quad (26)$$

(17), (20), (25), (26) ларга асосан масала ечимини

$$u(x, y, t) = \sum_{m,n=1}^{\infty} (A_{mn} \cos a\mu_{mn}t + B_{mn} \sin a\mu_{mn}t) \sin \frac{m\pi x}{p} \sin \frac{n\pi y}{q} \quad (27)$$

интер кўринишда кидирамиз.

Бошланғич шартларга асосан:

$$u(x, y, 0) = \sum_{m,n=1}^{\infty} A_{mn} \sin \frac{m\pi}{p} x \sin \frac{n\pi}{q} y = 0,$$

$$u_t(x, y, 0) = \sum_{m,n=1}^{\infty} B_{mn} a \mu_{mn} \sin \frac{m\pi}{p} x \sin \frac{n\pi}{q} y = 5 \sin \frac{3\pi x}{p} \sin \frac{5\pi y}{q}$$

Бу тенгликлардан келиб чиқадики $A_{mn} = 0$,

$$\begin{aligned} B_{mn} &= \frac{4 \cdot 5}{a \mu_{mn} p q} \int_0^p \int_0^q \sin \frac{3\pi x}{p} \sin \frac{5\pi y}{q} \sin \frac{m\pi x}{p} \sin \frac{n\pi y}{q} dy dx = \\ &= \frac{20}{a \mu_{mn} p q} \int_0^p \sin \frac{3\pi x}{p} \sin \frac{m\pi x}{p} dx \int_0^q \sin \frac{5\pi y}{q} \sin \frac{n\pi y}{q} dy = \\ &= \begin{cases} \frac{5}{a \mu_{mn}}, & \text{агар } m=3, n=5 \text{ бўлса,} \\ 0, & \text{агар } m \neq 3, n \neq 5 \text{ бўлса.} \end{cases} \end{aligned}$$

Буларни (27) га қўйиб масала ечимига эга бўламиз:

$$u(x, y, t) = \frac{5pq}{a\pi\sqrt{9q^2 + 25p^2}} \sin\left(\text{та}\pi\sqrt{\frac{9}{p^2} + \frac{25}{q^2}}\right) \sin \frac{3\pi x}{p} \sin \frac{5\pi y}{q}.$$

415. Ечимни (17), (20) кўринишда кидириб, (18), (21), (22) тенгламаларга ва

$$X(0) = X'(p) = 0, \quad (28)$$

$$Y(0) = Y'(q) = 0 \quad (29)$$

чегаравий шартларга эга бўламиз.

{(21), (28)}, {(22), (29)} масалаларни ечиб,

$$\mu_{1,m} = \frac{\pi}{p} \left(m - \frac{1}{2}\right), \quad \mu_{2,n} = \frac{\pi}{q} \left(n - \frac{1}{2}\right)$$

хос сонларга ва $X_m(x) = \sin \frac{\pi}{p} \left(m - \frac{1}{2}\right) x$, $Y_n(y) = \sin \frac{\pi}{q} \left(n - \frac{1}{2}\right) y$, $m, n \in \mathbb{N}$

хос функцияларга эга бўламиз. Буларни эътиборга олсак, μ_{mn}

хар бир $\mu_{mn} = \pi \sqrt{\frac{1}{p^2} \left(m - \frac{1}{2}\right)^2 + \frac{1}{q^2} \left(n - \frac{1}{2}\right)^2}$ қийматига

$$u_{mn}(x, y) = \sin \frac{\pi}{p} \left(m - \frac{1}{2}\right) x \sin \frac{\pi}{q} \left(n - \frac{1}{2}\right) y, \quad m, n \in \mathbb{N}$$

хос функциялар мос келишини топамиз. Сўнгра масала ечимини

$$u(x, t) = \sum_{m,n=1}^{\infty} (A_{mn} \cos a \mu_{mn} t + B_{mn} \sin a \mu_{mn} t) \sin \frac{\pi}{p} \left(m - \frac{1}{2}\right) x \sin \frac{\pi}{q} \left(n - \frac{1}{2}\right) y$$

кўринишда кидириб ва бошланғич шартлардан фойдаланиб ечимни топамиз:

$$u(x, y, t) = \frac{4Apq}{\pi^2} \sum_{m,n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{m+n}}{\left(m - \frac{1}{2}\right)^2 \left(n - \frac{1}{2}\right)^2} \times \\ \times \cos \left[a\pi \sqrt{\frac{1}{p^2} \left(m - \frac{1}{2}\right)^2 + \frac{1}{q^2} \left(n - \frac{1}{2}\right)^2} \right] \sin \left[\frac{\pi}{p} \left(m - \frac{1}{2}\right) x \right] \sin \left[\frac{\pi}{q} \left(n - \frac{1}{2}\right) y \right].$$

416. Масала ечимини (17), (20) кўринишда кидириш натижасида

$$X''(x) + \mu_1 X(x) = 0, \quad X'(0) = X(p) = 0 \quad (30)$$

ва {(22), (24)} масалаларга эга бўламиз. Бу масалаларни ечиб, $X_m(x) = \cos \mu_{1m} x$, $Y_n(y) = \sin \mu_{2n} y$ функцияларга эга бўламиз,

бу ерда $\mu_{1m} = \frac{\pi}{p} \left(m - \frac{1}{2}\right)$, $\mu_{2n} = \frac{n\pi}{q}$, $m, n \in \mathbb{N}$.

Сўнгра (18) тенгламани $\mu = \mu_{mn} = \sqrt{\mu_{1m}^2 + \mu_{2n}^2}$ да ечиб, масала ечимини

$$u(x, y, t) = \sum_{m,n=1}^{\infty} (A_{mn} \cos \mu_{mn} t + B_{mn} \sin \mu_{mn} t) \cos \mu_{1m} x \cdot \sin \mu_{2n} y$$

кўринишда қидирамиз ва бу функцияни бошланғич шартларга бўйсундириб масала ечимига эга бўламиз:

$$u(x, y, t) = \cos \left[\pi t \sqrt{\frac{1}{4p^2} + \frac{1}{q^2}} \right] \cos \frac{\pi x}{2p} \cdot \sin \frac{\pi y}{q}.$$

$$417. u(x, t) = -\frac{8}{\pi^3} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin(2k+1)\pi x}{(2k+1)^3} \cdot \cos \left(\sqrt{[(2k+1)\pi]^2 + 4t} \right).$$

$$418. u(x, t) = -\frac{8e^{-t}}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin(2k+1)x}{(2k+1)^3} \left[\cos(2k+1)t + \frac{1}{2k+1} \sin(2k+1)t \right].$$

$$419. u(x, t) = 8e^{-t} \sum_{k=0}^{\infty} \left[(-1)^k - \frac{2}{\pi(2k+1)} \right] \frac{\sin \frac{(2k+1)t}{2} \cos \frac{(2k+1)x}{2}}{(2k+1)^2}.$$

$$420. u(x, t) = t(1-x) + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\sin k\pi x}{(k\pi)^3} \cdot e^{-\frac{t}{2}} \left[2\cos \lambda_k t + \frac{1}{\lambda_k} \sin \lambda_k t - 2 \right],$$

бу ерда $\lambda_k = \sqrt{(\pi x)^2 - 1}$.

$$421. u(x, t) = t(2-x) + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\sin \frac{k\pi}{2} x}{(k\pi)^3} \left[\frac{4t}{k\pi\lambda_k^2} - \frac{\pi k}{\lambda_k^3} \sin \lambda_k t \right], \quad \lambda_k = \sqrt{\frac{(\pi x)^2}{4} - 1}.$$

$$422. u(x, t) = \frac{tx}{l} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2(-1)^{k+1}}{k\pi\lambda_k^2} \left[t - \frac{1}{\lambda_k} \sin \lambda_k t \right] \cdot \sin \frac{k\pi}{2} x, \quad \lambda_k = \sqrt{\frac{(\pi x)^2}{l^2} - 1}.$$

$$423. u(x, t) = 2xt + (2e^t - e^{-t} - 3te^{-t}) \cdot \cos x.$$

$$424. u(x, t) = x(t+1) + \left(\frac{1}{5} e^{\frac{5}{2}t} - e^{\frac{t}{2}} + \frac{4}{5} \right) \cdot \cos \frac{3}{2}x.$$

$$425. u(x, t) = \frac{1}{9} \sin x (\operatorname{ch} 3t - 1) + \sin 3x (\operatorname{ch} t - 1).$$

$$426. u(x, t) = \left[\mu_k^{-4} (2 - \mu_k^2) \cdot \cos \mu_k t + \mu_k^{-2} t^2 - \mu_k^{-4} (2 - \mu_k^2) \right] \cdot J_0(\mu_k x).$$

Кўрсатма. Масаланинг ечимини $u = v + w$ кўринишда излаймиш. Бу ерда $v = (at^2 + c) \cdot J_0(\mu_k x)$ – бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими, w – бир жинсли тенгламанинг қуйидаги шартларни $w(x, 0) = -v(x, 0)$, $w_t(x, 0) = -v_t(x, 0)$ қаноатлантирувчи ечим.

$$427. u(x, t) = (\mu_k^2 - 1)^{-1} \cdot [\cos t + \sin t - \cos \mu_k t - \mu_k^{-1} \sin \mu_k t] \cdot J_0(\mu_k x).$$

Кўрсатма. Масаланинг ечимини $u = v + w$ кўринишда излаймиш. Бу ерда $v = (b \cos t + a \sin t) \cdot J_0(\mu_k x)$ – бир жинсли бўлмаган тенгламанинг хусусий ечими, $w = (A \cos \mu_k t - B \sin \mu_k t) J_0(\mu_k x)$ – бир жинсли тенгламанинг ечими, A, B коэффициентлар қуйидаги шартлардан $w(x, 0) = -v(x, 0)$, $w_t(x, 0) = -v_t(x, 0)$ топилади.

$$428. u(x, t) = \frac{1}{2} \left[1 - \frac{J_0(2x)}{J_0(2)} \cos 2t \right]. \quad 429. u(x, t) = 1 + \frac{1}{9} \sin 3t \left[1 - \frac{J_0(3x)}{J_0(3)} \right].$$

430. $u(x, t) = J_0(2\mu_1 \sqrt{x}) \cos \mu_1 t$. **Кўрсатма.** Масаланинг ечимини $u = X(x)T(t)$ кўринишда излаймиш. У ҳолда

$$X'' + \frac{1}{x} X' + \frac{\lambda^2}{x} X = 0, \quad (31)$$

$$T'' + \lambda^2 T = 0.$$

ҳосил қиламиш. (31) тенгламада $\eta = 2\lambda\sqrt{x}$ алмаштириш бажариш.

$X''(\eta) + \frac{1}{\eta} X'(\eta) + X(\eta) = 0$ Бессел тенгласини оламиз. Бу тенгламанинг умумий ечими $X(\eta) = a J_0(\eta) + b Y_0(\eta)$ кўринишда бўлади.

$$431. u(x,t) = \frac{2}{\mu_k} J_0(\mu_k \sqrt{x}) \cdot \sin \frac{\mu_k}{2} t.$$

$$432. u(x,t) = \frac{1}{l} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{A_n}{J_1^2(\mu_n)} \cdot J_0\left(\mu_n \sqrt{\frac{x}{l}}\right) \cdot \cos \frac{\mu_n a}{2\sqrt{l}} t, \text{ бу ерда}$$

$$A_n = \int_0^l u_0(x) J_0\left(\mu_n \sqrt{\frac{x}{l}}\right) dx \quad \mu_n (n=1, 2, \dots) - J_0(\mu) = 0$$

тенгламанинг мусбат ечими.

$$433. u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} [A_n \cos a \lambda_n t + B_n \sin a \lambda_n t] \cdot J_0\left(\mu_n \sqrt{\frac{x}{l}}\right),$$

$$\lambda_n = \sqrt{\frac{\mu_n^2}{4l} - \left(\frac{\omega}{a}\right)^2}, \text{ бу ерда } A_n = \frac{1}{l J_1^2(\mu_n)} \int_0^l u_0(x) J_0\left(\mu_n \sqrt{\frac{x}{l}}\right) dx,$$

$$B_n = \frac{1}{a \lambda_n l J_1^2(\mu_n)} \int_0^l u_1(x) J_0\left(\mu_n \sqrt{\frac{x}{l}}\right) dx,$$

$\mu_n (n=1, 2, \dots) - J_0(\mu) = 0$ тенгламанинг мусбат ечими.

III Б О Б

1-§

$$434. u(x, t) = 8.$$

$$435. u(x, t) = t^2 + 1.$$

$$436. u(x, t) = \frac{e^{-\frac{x^2}{1+4t}}}{\sqrt{1+4t}}.$$

$$437. u(x, t) = 1 - \cos t.$$

$$438. u(x, t) = e^{-4t} \cdot \sin 2x.$$

$$439. u(x, t) = e^{-9t} \cdot \cos 3x.$$

$$440. u(x, t) = e^t \cdot \operatorname{ch} x.$$

$$441. u(x, t) = e^{4t} \cdot \operatorname{sh} 2x.$$

$$442. u(x, t) = t^2 + e^{-t} \sin x.$$

$$443. u(x, t) = (1+t)e^{-t} \cdot \cos x.$$

$$444. u(x, t) = \operatorname{cht} \sin x.$$

$$445. u(x, t) = 1 - \cos t + (1+4t)^{\frac{1}{2}} \cdot e^{-\frac{x^2}{1+4t}}.$$

$$446. u(x, t) = (1+t)^{-\frac{1}{2}} \cdot e^{-\frac{2x-x^2+t}{1+t}}.$$

$$447. u(x, t) = x(1+4t)^{\frac{3}{2}} \cdot e^{-\frac{x^2}{1+4t}}.$$

$$448. u(x, t) = (1+t)^{-\frac{1}{2}} \sin \frac{x}{1+t} \cdot e^{-\frac{4x^2+t}{4(1+t)}}.$$

$$449. u(x, y, t) = e^{-5t} \sin x \sin 2y. \quad 450. u(x, y, t) = e^{-5t} \sin 2x \cos y.$$

$$451. u(x, y, t) = xy + \frac{1}{2} \left[t - \frac{1}{2} (1 - e^{-2t}) \right] \sin x \cos y.$$

$$452. u(x, y, t) = xy(1 - e^{-t}) + 2xe^{-t} \sin y.$$

$$453. u(x, y, t) = \left[\frac{t}{4} - \frac{1}{16} + \frac{17}{16} \cdot e^{-4t} \right] x \cdot \sin y.$$

$$454. u(x, y, t) = e^t - 1 + e^{-2t} \sin y \cos x.$$

$$455. u(x, y, t) = 1 + \frac{1}{5} \sin x \sin y (2 \sin t - \cos t + e^{-2t}).$$

$$456. u(x, y, t) = \sin t + \frac{xy}{(1+4t)^3} e^{-\frac{x^2+y^2}{1+4t}}.$$

$$457. u(x, y, t) = \frac{t}{8} + \frac{1}{\sqrt{1+t}} e^{-\frac{(x-y)^2}{1+t}}.$$

$$458. u(x, y, t) = \frac{1}{\sqrt{1+t^2}} \cdot \cos \frac{xy}{1+t^2} \cdot e^{-\frac{t(x^2+y^2)}{2(1+t^2)}}$$

$$459. u(x, y, z, t) = \frac{1}{4} \cos x (e^{-2t} - 1 + 2t) + \cos y \cos z \cdot e^{-4t}$$

$$460. u(x, y, z, t) = e^t - 1 + e^{-9t} \sin(x - y - z)$$

$$461. u(x, y, z, t) = \frac{1}{4} \sin 2z + \frac{\cos 2y}{\sqrt{1+t}} e^{-t - \frac{x^2}{1+t}}$$

$$462. u(x, y, z, t) = \frac{1}{3} \cos(x - y + z)(1 - e^{-3t}) + \frac{1}{\sqrt{1+12t}} \cdot e^{-\frac{(x+y-z)^2}{1+12t}}$$

$$463. u(x, y, t) = \frac{\sin z}{\sqrt{1+4t^2}} \cdot \cos \frac{xy}{1+4t^2} \cdot e^{-t - \frac{t(x^2+y^2)}{1+4t^2}}$$

464. Ушбу

$$u(x, t) = \frac{1}{2\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} \varphi(y) dy, \quad t > 0 \quad (1)$$

интеграл яқинлашувчи. Ҳақиқатан, $M = \max_{-\infty < y < \infty} |\varphi(y)|$ деб белгилаб, қуйидагини оламиз:

$$|u(x, t)| \leq \frac{M}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} \frac{dy}{2\sqrt{t}} = \frac{M}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\mu^2} d\mu = M$$

Шу билан бирга (1) дан интеграл белгиси остида x ва t бўйича, керакли марта такрорланган дифференциаллашдан ҳосил қилинган интегрални яқинлашувчилигини текшириш қийин эмас. Бунда агар $t > 0$ бўлса, ихтиёрий (x, t) нукта атрофида барча интеграллар текис яқинлашади. Будан келиб чиқадики, $t > 0$ да $u(x, t)$ функция бирча тартибдаги ҳосилаларга эга бўлади ва улар қуйидаги формалалар бўйича ҳисобланади

$$\frac{\partial^{m+n} u(x, t)}{\partial x^m \partial t^n} = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(y) \frac{\partial^{m+n}}{\partial x^m \partial t^n} \left[\frac{1}{\sqrt{t}} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} \right] dy$$

Ушбу

$$\lim_{t \rightarrow 0} u(x, t) = u(x, 0) = \varphi(x), \quad -\infty < x < \infty$$

шартни ўринли эканига ишонч ҳосил қилиш учун, (1)нинг ўш томонидаги интеграл $t > 0$ да ҳар бир $(x, 0)$ нуқта атрофида текис яқинлашувчилигини кўриш старли. $y = x + 2\eta\sqrt{t}$ формула бўйича ўзгарувчиларни алмаштириш натижасида,

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(x + 2\eta\sqrt{t}) e^{-\eta^2} d\eta$$

тенгликни оламиз. Бу ердан интегрални текис яқинлашувчилиги ва φ функцияни узлуксизлигидан

$$\lim_{t \rightarrow 0} u(x, t) = \varphi(x) \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\eta^2} d\eta = \varphi(x)$$

келиб чиқади.

465. $u(x, t)$ функция

$$u_t = u_{xx} \quad (2)$$

тенгламанинг $t \geq 0$ да узлуксиз ва чегараланган ечими бўлсин. Ишбот қиламизки, $u(x, t) \leq M$ (бунга $u(x, t) \geq m$ тенгсизликнинг ишботи, $u(x, t)$ функциянинг ишорасини ўзгартириш билан келтирилади). Ихтиёрий $\varepsilon > 0$ сонни фиксирлаймиз. $u(x, t)$ ярим текисликнинг ихтиёрий (x_0, t_0) нуқтасида $u(x_0, t_0) \leq M + \varepsilon$ эканини кўрсатамиз. (2) тенгламани қаноатлантирувчи $v(x, t) = x^2 + 2t$ функцияни курамыз. $N = \sup u(x, t)$, $t \geq 0$ бўлсин. (2) тенгламани $t > 0$ да қаноатлантирувчи $\frac{\varepsilon v(x, t)}{v(x_0, t_0)} + M - u(x, t)$ функция

$t = 0$ да ва $|x| = \left[\frac{1}{\varepsilon} (N - M) v(x_0, t_0) + |x_0| \right]^{\frac{1}{2}}$ да манфий эмас. Чегараланган соҳа учун экстремум принципа кўра [15, V боб, 1-§], бу функция (x_0, t_0) нуқта ётувчи $\left\{ 0 \leq t \leq T, |x| \leq \left[\frac{1}{\varepsilon} (N - M) v(x_0, t_0) \right]^{\frac{1}{2}} \right\}$ тўғри

тўртбурчакни ҳамма ерида манфий бўлмаганлиги керак. Равшанки, бу тўғри тўртбурчакда

$u(x, t) \leq M + \frac{\varepsilon \vartheta(x, t)}{\vartheta(x_0, t_0)}$, будан $u(x_0, t_0) \leq M + \varepsilon$ ва ε сон ихтиёрий

бўлгани учун, у холда $t \geq 0$ да $u(x, t) \leq M$ бўлади.

466. Кўрсатма. 465-масалада олинган тенгсизликларни $u_t = u_{xx}$, $u|_{t=0} = \varphi(x)$, $x \in (-\infty; +\infty)$ масаланинг

$u(x, t) = u_1(x, t) - u_2(x, t)$ иккита ечимлари айирмасига қўлланг.

468. $u(x, t) = e^{2t} \cdot \operatorname{ch} x$ (ечим ягона эмас).

2-§

$$469. u(x, t) = \frac{e^{-t}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} \varphi(\xi) d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x, t) = e^t \vartheta(x, t)$ формула (бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x, t)$ учун III бобнинг 2-§ даги (3.16), (3.17) масалага (1-мисол) келамиз.

$$470. u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} f(\xi, \tau) e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \frac{d\xi}{\sqrt{t-\tau}}.$$

$$471. u(x, t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x, t) = e^{-ht} \vartheta(x, t)$ формула (бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x, t)$ учун III бобнинг 2-§ даги (3.34), (3.35), (3.36) масалага (2-мисол) келамиз.

$$472. u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

$$473. u(x, t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x,t) = e^{-ht} \cdot \vartheta(x,t)$ формули бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x,t)$ учун 472-масалага келамиз.

$$474. u(x,t) = \frac{x}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{e^{-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{(t-\tau)^3}} \varphi(\tau) d\tau.$$

Кўрсатма. Фурьенинг синус алмаштириш формуласидан фойдаланиб ечилади ҳамда кейинги масалаларни ечилишни қаранг.

475. Фурьенинг косинус алмаштириш формуласидан ва чегаравий шарт $u_x(0,t) = \varphi(t)$, $0 < t < +\infty$ дан фойдаланиб қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\begin{aligned} \frac{dU_c(\lambda,t)}{dt} &= a^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} \cos \lambda \xi d\xi = a^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{\partial u}{\partial \xi} \cos \lambda \xi \Big|_{\xi=0}^{\xi=+\infty} + \\ &+ a^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \lambda \int_0^{+\infty} \frac{\partial u}{\partial \xi} \sin \lambda \xi d\xi = -a^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \varphi(t) + a^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} u \cdot \lambda \sin \lambda \xi \Big|_{\xi=0}^{\xi=+\infty} - \\ &- a^2 \lambda^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{+\infty} u(\xi,t) \cos \lambda \xi d\xi = -a^2 \sqrt{\frac{2}{\pi}} \varphi(t) - a^2 \lambda^2 U_c(\lambda,t), \end{aligned}$$

$$476. u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_0^{+\infty} f(\xi,\tau) \frac{e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\xi.$$

$$477. u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_0^{+\infty} f(\xi,\tau) \frac{e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\xi.$$

$$478. u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_0^{+\infty} e^{-h(t-\tau)} f(\xi,\tau) \frac{e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x,t) = e^{-ht} \cdot \vartheta(x,t)$ формули бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x,t)$ учун 476-масалага келамиз.

$$479. u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_0^{+\infty} e^{-h(t-\tau)} f(\xi, \tau) \frac{e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x,t) = e^{-ht} \vartheta(x,t)$ формула бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x,t)$ учун 477-масалага келамиз.

$$480. u(x,t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi + \\ + \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_0^{+\infty} e^{-h(t-\tau)} f(\xi, \tau) \frac{e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\xi.$$

$$481. u(x,t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi + \\ + \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t d\tau \int_0^{+\infty} e^{-h(t-\tau)} f(\xi, \tau) \frac{e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\xi.$$

482. Кўрсатма. Иботлашдан олдин куйидагиларга эътибор бериш керак: $\bar{f}_c(\lambda) = e^{-\alpha\lambda^2}$ ва $\bar{g}_c(\lambda) = \frac{1}{\lambda^2 + h^2}$ Фурьенинг косинус алмаштиришлари учун оригинали куйидаги кўринишда

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\alpha}} e^{-\frac{x^2}{4\alpha}}, \quad g(x) = \frac{1}{h} \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-hx}$$

бўлади.

483. Кўрсатма. Иботлашдан олдин куйидагиларга эътибор бериш керак: $\bar{f}_c(\lambda) = e^{-\alpha\lambda^2}$ ва $\bar{g}_c(\lambda) = \frac{\lambda}{\lambda^2 + h^2}$ Фурьенинг косинус алмаштиришлари учун оригинали куйидаги кўринишда

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\alpha}} e^{-\frac{x^2}{4\alpha}}, \quad g(x) = \sqrt{\frac{\pi}{2}} e^{-hx}$$

бўлади.

$$484. u(x,t) = \frac{ah}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\varphi(\tau)}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}} - h \int_0^{+\infty} e^{-h\xi - \frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} d\xi \right] d\tau =$$

$$= \frac{ah}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\varphi(t-\zeta)}{\sqrt{\zeta}} \left[e^{-\frac{x^2}{4a^2\zeta}} - h \int_0^{+\infty} e^{-h\xi - \frac{(x+\xi)^2}{4a^2\zeta}} d\xi \right] d\zeta.$$

Кўрсатма. Ечишда 482 ва 483 масалалардан фойдаланилади.

$$485. u(x,t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} - 2h \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x+\xi+\eta)^2}{4a^2t} - h\eta} d\eta \right] f(\xi) d\xi.$$

3-§

$$486. u(x,t) = \frac{e^{-t}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x,t) = e^{-t} \vartheta(x,t)$ формула бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x,t)$ учун III бобнинг 2-§ даги (3.16), (3.17) масалага (1-мисол) келамиз.

$$487. u(x,t) = \frac{e^{-2t}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x,t) = e^{-2t} \vartheta(x,t)$ формула бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x,t)$ учун III бобнинг 2-§ даги (3.34), (3.35), (3.36) масалага (2-мисол) келамиз.

$$488. u(x,t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

Кўрсатма. Изланаётган функцияни $u(x,t) = e^{-ht} \vartheta(x,t)$ формула бўйича алмаштириш натижасида $\vartheta(x,t)$ учун III бобнинг 2-§ даги (3.16), (3.17) масалага (1-мисол) келамиз.

$$489. \quad u(x, t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi.$$

$$490. \quad u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{t+\infty} \int_0^{\infty} \frac{1}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

Бу формулани олиш учун, ёрдамчи масалани қараймиз:

$$U_t = a^2 U_{xx} + F(x, t), \quad U(x, 0) = 0, \quad -\infty < x < +\infty, \quad t > 0,$$

бу ерда

$$F(x, t) = \begin{cases} f(x, t), & x > 0, \\ -f(-x, t), & x < 0. \end{cases} \quad (*)$$

Бу масаланинг ечими

$$U(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{t+\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{t-\tau}} \cdot e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} F(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

формула билан берилади. (*) га кўра бу формула

$$U(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{t+\infty} \frac{1}{\sqrt{t-\tau}} \left[\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} f(\xi, \tau) d\xi - \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} f(\xi, \tau) d\xi \right] d\tau.$$

кўринишда ёзилади. Равшанки, $U_t = a^2 U_{xx} + f(x, t)$, $x > 0$, $t > 0$,

$U(0, t) = 0$, $t \geq 0$, $U(x, 0) = 0$, $x \geq 0$ ва $x \geq 0$, $t \geq 0$ да $U(x, t) = u(x, t)$

бўлади.

$$491. \quad u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{t+\infty} \int_0^{\infty} \frac{1}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

$$492. \quad u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{t+\infty} \int_0^{\infty} \frac{e^{-h(t-\tau)}}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

Кўрсатма: $u(x, t) = e^{-ht} \vartheta(x, t)$ алмаштириш ёрдамида $\vartheta(x, t)$ функция учун 490-масалага келамиз.

$$493. \quad u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{t+\infty} \int_0^{\infty} \frac{e^{-h(t-\tau)}}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

$$494. u(x, t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi +$$

$$+ \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \int_0^{+\infty} \frac{e^{-h(t-\tau)}}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] \cdot f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

$$495. u(x, t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \varphi(\xi) d\xi +$$

$$+ \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \int_0^{+\infty} \frac{e^{-h(t-\tau)}}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] \cdot f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

4-§

$$502. u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) G(x, \xi; t) d\xi + \int_0^t \int_{-\infty}^{+\infty} G(x, \xi; t-\tau) f(\xi, \tau) d\xi, \text{ бы ерлу}$$

$$G(x, \xi; t) = \frac{e^{-ht}}{2a\sqrt{\pi t}} e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}}, \quad -\infty < x, \xi < +\infty, \quad \xi \neq x, \quad t > 0,$$

$$503. u(x, t) = U_0 \cdot \left[\Phi\left(\frac{x+l}{2a\sqrt{t}}\right) - \Phi\left(\frac{x-l}{2a\sqrt{t}}\right) \right], \quad \Phi(z) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^z e^{-\xi^2} d\xi.$$

$$504. u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \psi(\xi) d\xi +$$

$$+ \frac{a}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\varphi(\tau) \cdot e^{-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{t-\tau}} d\tau +$$

$$+ \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \int_0^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] \cdot f(\xi, \tau) d\xi d\tau.$$

Кўрсатма. Агар $u(\xi, \tau)$ функция $u_\tau = a^2 u_{\xi\xi} + f(\xi, \tau)$ тенгламанинг счими бўлиб, $G(x, \xi; t - \tau)$ — 498 масаладаги Грин функцияси бўлса, у ҳолда куйидаги тенглик ўринлидир:

$$\frac{\partial}{\partial \tau}(Gu) = G \frac{\partial u}{\partial \tau} + u \frac{\partial G}{\partial \tau} = a^2 \left[G \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} - u \frac{\partial^2 G}{\partial \xi^2} \right] + G f.$$

Бу тенгликни ξ бўйича 0 дан $+\infty$ гача, τ бўйича эса 0 дан $t - \alpha$ гача интеграллаб, ($0 < \alpha < t$) куйидагини

$$\int_0^{+\infty} (Gu) \Big|_{\tau=t-\alpha} d\xi = \int_0^{+\infty} (Gu) \Big|_{\tau=0} d\xi - a^2 \int_0^{t-\alpha} \left(u \frac{\partial G}{\partial \xi} \right) \Big|_{\xi=0} d\tau + \int_0^{t-\alpha} d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} G f d\xi$$

ҳосил қиламиз. Бу айниятни олишда $u(\xi, \tau)$ ва унинг ξ бўйича ҳосилалари $\xi \rightarrow +\infty$ да чегараланган бўлиши талаб қилинган.

Айниятда $\alpha \rightarrow 0$ лимитга ўтиб, ҳамда

$$\lim_{\alpha \rightarrow 0} \int_0^{+\infty} (Gu) \Big|_{\tau=t-\alpha} d\xi = u(x, t)$$

ни ҳисобга олиб, юқоридаги ечимни оламиз.

$$\begin{aligned} 505. u(x, t) = & \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} \right] \psi(\xi) d\xi + \\ & + \frac{x}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\varphi(\tau) e^{-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{(t-\tau)^3}} d\tau + \\ & + \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \int_0^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] \cdot f(\xi, \tau) d\xi d\tau. \end{aligned}$$

Кўрсатма. 504- масалага ўхшаш ечилади.

$$\begin{aligned} 506. u(x, t) = & \int_0^l G_1(x, t; \xi, 0) f(\xi) d\xi + a^2 \int_0^l \frac{\partial G_1(x, t; \xi, \tau)}{\partial \xi} \Big|_{\xi=0} \varphi(\tau) d\tau + \\ & + \int_0^t \int_0^l g(\xi, \tau) G_1(x, t; \xi, \tau) d\xi, \end{aligned}$$

бу ерда $G_1(x, t; \xi, \tau)$ — III бобнинг 3-§ даги (3.69) формула орқали аниқланади.

Кўрсатма: Куйидаги тенглик

$$\frac{\partial}{\partial \tau}(G_1 u) = G_1 \frac{\partial u}{\partial \tau} + u \frac{\partial G_1}{\partial \tau} = a^2 \left[G_1 \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} - u \frac{\partial^2 G_1}{\partial \xi^2} \right] + G_1 g$$

Ўринлидир. Бунда $u(\xi, \tau)$ функция $u_\tau = a^2 u_{\xi\xi} + g(\xi, \tau)$ тенгла манинг ечими, $G_1(x, t; \xi, \tau)$ функция эса $G_\tau = -a^2 G_{\xi\xi}$ тенгламанин ечимидир.

Бу тенгликни ξ бўйича 0 дан l гача, τ бўйича эса 0 дан $t-\alpha$ гача интеграллаб, ($0 < \alpha < t$) куйидагини

$$\int_0^l (G_1 u) \Big|_{\tau=t-\alpha} d\xi = \int_0^l (G_1 u) \Big|_{\tau=0} d\xi + a^2 \int_0^{t-\alpha} \left(G_1 \frac{\partial u}{\partial \xi} \right) \Big|_{\xi=0}^{\xi=l} d\tau - a^2 \int_0^{t-\alpha} \left(u \frac{\partial G_1}{\partial \xi} \right) \Big|_{\xi=0}^{\xi=l} d\tau + \int_0^{t-\alpha} d\tau \int_0^l G_1 \cdot g(\xi, \tau) d\xi \quad (**)$$

ҳосил қиламиз.

(**) тенгликда $\alpha \rightarrow 0$ лимитга ўтиб [19, 230-233 беглар] ҳамда

$\lim_{\alpha \rightarrow 0} \int_0^l (G_1 u) \Big|_{\tau=t-\alpha} d\xi = u(x, t)$ ни ҳисобга олиб, куйидагига

$$u(x, t) = \int_0^l (G_1 u) \Big|_{\tau=0} d\xi + a^2 \int_0^t \left(G_1 \frac{\partial u}{\partial \xi} \right) \Big|_{\xi=0}^{\xi=l} d\tau - a^2 \int_0^t \left(u \frac{\partial G_1}{\partial \xi} \right) \Big|_{\xi=0}^{\xi=l} d\tau + \int_0^t d\tau \int_0^l G_1 g(\xi, \tau) d\xi$$

эга бўламиз. Бундан

$$u(0, t) = \varphi(t), \quad u(l, t) = 0, \quad 0 < t < +\infty \quad u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < l. \quad \text{ва}$$

$$G_1(x, t; \xi, \tau) \Big|_{\xi=0} = 0, \quad G_1(x, t; \xi, \tau) \Big|_{\xi=l} = 0, \quad 0 < x < l, \quad 0 < \tau < t$$

ни ҳисобга олиб, куйилган масалани ечимини олмиз:

$$u(x, t) = \int_0^l G_1(x, t; \xi, 0) f(\xi) d\xi + a^2 \int_0^t \frac{\partial G_1(x, t; \xi, \tau)}{\partial \xi} \Big|_{\xi=0} \varphi(\tau) d\tau + \int_0^t d\tau \int_0^l g(\xi, \tau) G_1(x, t; \xi, \tau) d\xi.$$

$$507. \quad u(x, t) = \int_0^l G_2(x, t; \xi, 0) f(\xi) d\xi - a^2 \int_0^t G_2(x, t; 0, \tau) \varphi(\tau) d\tau +$$

$$+ \int_0^t d\tau \int_0^l g(\xi, \tau) G_2(x, t; \xi, \tau) d\xi,$$

бу ерда $G_2(x, t; \xi, \tau)$ – (3.73) формула оркали аниқланади.

Кўрсатма. Бу масала 506- масалага ўхшаш ечилади, унда (••) тенгликдан фойдаланилади.

508.

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \times$$

$$\times \int_0^{+\infty} \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2 t}} - 2h \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x+\xi+\eta)^2}{4a^2 t} - h\eta} d\eta \right] \psi(\xi) d\xi +$$

$$+ \frac{ah}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{\varphi(\tau)}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{x^2}{4a^2(t-\tau)}} - h \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x+\eta)^2}{4a^2(t-\tau)} - h\eta} d\eta \right] d\tau +$$

$$+ \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{t-\tau}} \int_0^{+\infty} f(\xi, \tau) \left[e^{-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - 2h \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x+\xi+\eta)^2}{4a^2(t-\tau)} - h\eta} d\eta \right] d\xi.$$

Кўрсатма. Бу масала 505- масалага ўхшаш ечилади.

509.

$$u(x, t) = \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \cdot \exp\left(-\frac{1}{2a^2}(x-t) - \frac{1}{4a^2}t\right) \times$$

$$\times \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{t-\tau}} \int_0^{+\infty} f(\xi + \tau, \tau) e^{-\frac{1}{2a^2}\xi + \frac{1}{4a^2}\tau} \left[e^{-\frac{(x-\xi-t)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x+\xi-t)^2}{4a^2(t-\tau)}} \right] d\xi,$$

$$t < x < +\infty, \quad 0 < t < +\infty.$$

Кўрсатма: Кўйилган масалада куйидагича $\xi = x-t$, $t = t$ алмаштириш бажарилиб, сўнг янги $u(x, t) = e^{\alpha\xi + \beta t} \vartheta(x, t)$ функция киритиш асосида ечилади.

510.

$$u(x, t) = \frac{e^{-\frac{\vartheta_0}{2a^2}(x-\vartheta_0 t) - \frac{\vartheta_0^2}{4a^2}t}}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^{+\infty} f(\xi) e^{-\frac{\vartheta_0}{2a^2}\xi} \left[e^{-\frac{(x-\xi-\vartheta_0 t)^2}{4a^2 t}} - e^{-\frac{(x+\xi-\vartheta_0 t)^2}{4a^2 t}} \right] d\xi$$

Кўрсатма. Бу масала 509 - масалага ўхшаш ечилади.

$$511. u(x, t) = \frac{e^{-\frac{v_0}{2a^2}(x-v_0t) - \frac{v_0^2}{4a^2}t} (x - v_0t) \times}{2a\sqrt{\pi}} \times \int_0^t \frac{\mu(\tau) e^{-\frac{v_0^2}{4a^2}\tau - \frac{(x-v_0t)^2}{4a^2(t-\tau)}}}{\sqrt{(t-\tau)^3}} d\tau.$$

Кўрсатма. Бу масала 509 - масалага ўқшаш ечилади.

$$512. u(x, t) = e^{-\frac{v_0}{2a^2}(x-v_0t) - \frac{v_0^2}{4a^2}t} \times \left[\frac{1}{2a\sqrt{\pi t}} \int_0^{+\infty} f(\xi) e^{-\frac{v_0}{2a^2}\xi} \left[e^{-\frac{(x-\xi-v_0t)^2}{4a^2t}} - e^{-\frac{(x+\xi-v_0t)^2}{4a^2t}} - \right. \right. \\ \left. \left. - \frac{v_0}{2a^2} \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x-v_0t+\xi+\eta)^2}{4a^2t} - \frac{v_0}{2a^2}\eta} d\eta \right] d\xi - \right. \\ \left. - \frac{a}{\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{e^{\frac{v_0^2}{4a^2}\tau} \mu(\tau)}{\sqrt{t-\tau}} \left[e^{-\frac{(x-v_0t)^2}{4a^2(t-\tau)} - \frac{v_0}{2a^2} \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x-v_0t)^2}{4a^2(t-\eta)} - \frac{v_0}{2a^2}\eta} d\eta} d\tau + \right. \right. \\ \left. \left. + \frac{1}{2a\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{d\tau}{\sqrt{t-\tau}} \int_0^{+\infty} f(\xi + v_0\tau, \tau) e^{-\frac{v_0}{2a^2}\xi + \frac{v_0^2}{4a^2}\tau} \times \right. \right. \\ \left. \left. \left[e^{-\frac{(x-v_0t-\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} + e^{-\frac{(x-v_0t+\xi)^2}{4a^2(t-\tau)}} - \frac{v_0}{2a^2} \int_0^{+\infty} e^{-\frac{(x-v_0t+\xi+\eta)^2}{4a^2(t-\eta)} - \frac{v_0}{2a^2}\eta} d\eta \right] d\xi \right] \right.$$

5-§

$$513. u(x, t) = \frac{2lA}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{k} \cdot e^{\left(\frac{-ak\pi}{l}\right)^2 t} \sin \frac{k\pi}{l} x.$$

$$514. u(x, t) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k e^{-\left[\frac{(2k+1)a\pi}{2l}\right]^2 t} \sin \frac{(2k+1)\pi}{2l} x, \text{ бу ерда}$$

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \sin \frac{(2k+1)\pi}{2l} x dx.$$

$$515. u(x, t) = \frac{8lA}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{(2k+1)^2} e^{-\left[\frac{(2k+1)a\pi}{2l}\right]^2 t} \cos \frac{(2k+1)\pi}{2l} x.$$

$$516. u(x, t) = U.$$

$$517. u(x, t) = 2 \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \frac{h^2 + \lambda_k^2}{l(h^2 + \lambda_k^2) + h} \int_0^l \varphi(\xi) \cos \lambda_k \xi d\xi \right\} e^{-a^2 \lambda_k^2 t} \cdot \cos \lambda_k x,$$

бу ерда $\lambda_k - \lambda \operatorname{tg} \lambda l = h$ тенгламанинг мусбат илдишлари.

$$518. u(x, t) = 2U \sum_{k=1}^{\infty} \frac{h - (-1)^k \sqrt{h^2 + \lambda_k^2}}{\lambda_k [l(h^2 + \lambda_k^2) + h]} e^{-a^2 \lambda_k^2 t} \Phi_k(x),$$

бу ерда $\Phi_k(x) = \lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x$, $\lambda_k - \operatorname{htg} \lambda l = -\lambda$ тенгламанинг мусбат илдишлари.

$$519. u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k e^{-a^2 \lambda_k^2 t} (\lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x),$$

бу ерда $a_k = \frac{2U}{l(h^2 + \lambda_k^2) + 2h} \left(\frac{h}{\lambda_k} + \frac{h^2 + \lambda_k^2}{2\lambda_k^2} \sin \lambda_k l \right),$

$\lambda_k - \operatorname{ctg} \lambda l = \frac{1}{2} \left(\frac{\lambda}{h} - \frac{h}{\lambda} \right)$ тенгламанинг мусбат илдишлари.

$$520. u(x, t) = \frac{2}{l} \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \int_0^l \varphi(\xi) \sin \frac{k\pi}{l} \xi d\xi \right\} e^{-\left[\left(\frac{ak\pi}{l}\right)^2 + \beta\right] t} \sin \frac{k\pi}{l} x.$$

$$521. u(x, t) = e^{-\left[\frac{a^2\pi^2}{4l^2} + \beta\right] t} \sin \frac{\pi}{2l} x. \quad 522. u(x, t) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k e^{-\left[\left(\frac{ak\pi}{l}\right)^2 + \beta\right] t} \cos \frac{k\pi}{l} x,$$

бу ерда $a_0 = \frac{1}{l} \int_0^l \varphi(x) dx$, $a_k = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \cos \frac{k\pi}{l} x dx$, $k = 1, 2, 3 \dots$

$$523. \quad u(x, t) = 2hU \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_k [l(h^2 + \lambda_k^2) + h]} e^{-(a^2 \lambda_k^2 + \beta)t} \Phi_k(x),$$

бу ерда $\Phi_k(x) = \lambda_k \cos \lambda_k x + h \sin \lambda_k x$, $\lambda_k - h \operatorname{ctg} \lambda l = \lambda$
тенгламанинг мусбат илдизлари.

$$524. \quad u(x, t) = \frac{(U-T)}{l} x + T + \frac{2}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} [(-1)^k U - T] e^{-\left(\frac{ak\pi}{l}\right)^2 t} \sin \frac{k\pi}{l} x.$$

$$525. \quad u(x, t) = \omega(x) + \sum_{k=0}^{\infty} a_k e^{-\frac{(2k+1)^2 a^2 \pi^2}{4l^2} t} \sin \frac{(k+1)\pi}{2l} x,$$

бу ерда $\omega(x) = -\frac{1}{a^2} \int_0^x \int_0^y f(\xi) d\xi dy + \frac{x}{a^2} \int_0^l f(\xi) d\xi + qx$,

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l [\varphi(x) - \omega(x)] \sin \frac{(2k+1)\pi}{2l} x dx.$$

$$526. \quad u(x, t) = qx + \frac{(A-q)l}{2} -$$

$$\frac{4l(A-q)}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} e^{-\frac{(2k+1)^2 a^2 \pi^2}{l^2} t} \cos \frac{(2k+1)\pi}{l} x.$$

$$527. \quad u(x, t) = \frac{U-hT}{1+lh} x + T -$$

$$-2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{h^2 + \lambda_k^2}{\lambda_k [l(h^2 + \lambda_k^2) + h]} \left[T - \frac{(-1)^k U}{\sqrt{h^2 + \lambda_k^2}} \right] e^{-a^2 \lambda_k^2 t} \sin \lambda_k x,$$

бу ерда $\lambda_k - h \operatorname{tg} \lambda l = -\lambda$ тенгламанинг мусбат илдизлари.

$$528. \quad u(x, t) = \left[1 - e^{-\left[\beta + \left(\frac{a\pi}{l}\right)^2\right] t} \right] \sin \frac{\pi}{l} x \sqrt{\beta + \left(\frac{a\pi}{l}\right)^2}.$$

$$529. \quad u(x, t) = \frac{aA}{\operatorname{Cos} \frac{l}{a}} e^{-t} \cdot \sin \frac{x}{a} +$$

$$+ \frac{2}{l} \sum_{k=0}^{\infty} \left[\frac{T}{\omega_k} + \frac{(-1)^k A a^2}{1 - a^2 \omega_k^2} \right] e^{-a^2 \omega_k^2 t} \cdot \sin \omega_k x,$$

бу ерда $\omega_k = \frac{(2k+1)\pi}{2l}$, $\omega_k \neq \frac{1}{a}$, $k=0, 1, \dots$

Кўрсатма. Кўйилган масаланинг ечими куйидаги $u(x, t) = f(x)e^{-t} + v(x, t)$ кўринишда изланади. Бу ерда $v(x, t)$ функция бир жинсли тенглама ва чегаравий шартларни қаноатлантиради.

$$530. u(x, t) = -\frac{a^2 A}{2l} t^2 - \left(\frac{A}{2l} x^2 - Ax + \frac{Al}{3} - \frac{a^2 T}{l} \right) t + \frac{T}{2l} x^2 - \frac{tT}{6} + \\ + \frac{2l}{a^2 \pi^4} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^4} \left\{ Al^2 - [Al^2 + (-1)^k T (ak\pi)^2] e^{-\left(\frac{ak\pi}{l}\right)^2 t} \right\} \cos \frac{k\pi x}{l}.$$

$$531. u(x, t) = \frac{32}{\pi^3} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{(2n+1)^3} e^{-\left(\frac{2n+1}{2}\pi\right)^2 t} \cos \frac{2n+1}{2} \pi x.$$

$$532. u(x, t) = \frac{4}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{2k+1} \cdot e^{-\left(\frac{\pi^2(2k+1)^2}{l^2} + 1\right) t} \sin \frac{(2k+1)\pi x}{l}.$$

$$533. u(x, t) = -\frac{8}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{(2k+1)^2} e^{-(2k+1)^2 t} \sin(2k+1)x.$$

$$534. u(x, t) = x - l + \frac{8l}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{e^{-\lambda_k^2 t}}{(2k+1)^2} \cos \lambda_k x; \quad \lambda_k = \frac{\pi(2k+1)}{2l}.$$

$$535. u(x, t) = t \cos x + \frac{1}{8} (e^{-8t} - 1) \cos 3x. \quad 536. u(x, t) = xt + e^{x-t-\pi^2 t} \cdot \sin \pi x.$$

$$537. u(x, t) = x + t \sin x + \frac{1}{8} (1 - e^{-8t}) \sin 3x.$$

$$538. u(x, t) = t x^2 + \frac{1}{4} (e^{4t} - 1) + t \cos 2x.$$

$$539. u(x, t) = t + 1 + (1 - e^{-t}) e^x \cdot \sin x + e^{x-4t} \cdot \sin 2x.$$

$$540. u(x, t) = xt^2 + e^t + \sin t - \cos t + e^{-3t} \cos 2x.$$

$$541. u(x, t) = x^2 + 2e^{9t} + (2t - \sin 2t) \cdot \cos 3x.$$

$$542. u(x, t) = x + t^2 + \frac{1}{5} (e^{5t} - 1) \cos x + \frac{1}{3} (1 - e^{-3t}) \cos 3x.$$

$$543. u(x, t) = x^2 t + x + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{C_{2k-1}}{(2k-1)^2 - 6} \left\{ 1 - e^{-6(2k-1)^2 t} \right\} \sin(2k-1)x,$$

бу ерда $C_{2k-1} = \frac{2}{\pi} \left(\frac{1}{2k+1} - \frac{1}{2k-3} \right)$.

544. $u(x, t) = t(x+1) + e^{-2x} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{C_k}{k^2 \pi^2 + 4} \left[1 - e^{-(k^2 \pi^2 + 4)t} \right] \sin k \pi x$, бу ерда

$$C_k = \begin{cases} 0, & \text{агар } k = 2m, \\ \frac{1}{\pi} \left(\frac{2}{2m-1} + \frac{1}{2m+1} + \frac{1}{2m-3} \right), & \text{агар } k = 2m-1. \end{cases}$$

545. $u(x, y, t) = \sum_{k, n=1}^{\infty} a_{kn} e^{-a^2 \omega_{kn}^2 t} \sin \frac{\pi k}{p} x \cdot \sin \frac{\pi n}{s} y$, бу ерда

$$a_{kn} = \frac{4}{ps} \int_0^p x \cdot \sin \frac{\pi k}{p} x dx \int_0^s y \cdot \sin \frac{\pi n}{s} y dy = \frac{4 \cdot (-1)^{n+k}}{nk \pi^2},$$

$$\omega_{kn}^2 = \frac{k^2 \pi^2}{p^2} + \frac{n^2 \pi^2}{s^2}$$

546. $u(x, y, t) = \sum_{k=1, n=0}^{\infty} a_{kn} e^{-a^2 \omega_{kn}^2 t} \sin \frac{\pi k}{s} y \cdot \cos \frac{\pi(2n+1)}{2p} x$, бу ерда

$$a_{kn} = \frac{4}{ps} \int_0^p \int_0^s f(x, y) \sin \frac{\pi k}{s} y \cdot \cos \frac{\pi(2n+1)}{2p} x dx dy, \quad \omega_{kn}^2 = \frac{k^2 \pi^2}{s^2} + \frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4p^2}.$$

547. $u(x, y, t) = \sum_{k=1, n=0}^{\infty} a_{kn} e^{-a^2 \omega_{kn}^2 t} \sin \mu_k x \cdot \cos \frac{\pi(2n+1)}{2s} y$, бу ерда

$$a_{kn} = \frac{4(h^2 + \mu_k^2)}{s[p(h^2 + \mu_k^2) + h]} \int_0^p \int_0^s f(x, y) \sin \mu_k x \cdot \cos \frac{\pi(2n+1)}{2s} y dx dy,$$

$$\omega_{kn}^2 = \mu_k^2 + \frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4s^2}, \quad \mu_k - h \operatorname{tg} p \mu = -\mu \quad \text{тенгламанинг мусба}$$

илдизлари.

548. $u(x, y, t) = \sum_{k=0, n=1}^{\infty} T_{kn}(t) \sin \frac{\pi n y}{s} \cdot \sin \frac{\pi(2k+1)x}{2p}$, бу ерда

$$T_{kn}(t) = \frac{4}{ps} \int_0^t e^{-a^2 \omega_{kn}^2 (t-\tau)} d\tau \int_0^p \int_0^s f(\xi, \eta, \tau) \sin \frac{\pi n \eta}{s} \sin \frac{\pi(2k+1)\xi}{2p} d\xi d\eta,$$

$$\omega_{kn}^2 = \frac{n^2 \pi^2}{s^2} + \frac{(2k+1)^2 \pi^2}{4p^2}.$$

$$549. u(x, y, t) = Be^{-\frac{a^2 \pi^2 \left(\frac{1}{p^2} + \frac{9}{s^2} \right) t}{4}} \sin \frac{\pi x}{2p} \cos \frac{3\pi y}{2s} + \frac{4A}{a^2 \pi^2 \left(\frac{9}{p^2} + \frac{1}{s^2} \right)} \times$$

$$\times \left[1 - e^{-\frac{a^2 \pi^2 \left(\frac{9}{p^2} + \frac{1}{s^2} \right) t}{4}} \right] \sin \frac{3\pi x}{2p} \cos \frac{\pi y}{2s}.$$

$$550. u(x, y, t) = \frac{A}{a^2 \pi^2 \left(\frac{1}{p^2} + \frac{1}{4s^2} \right) - 1} \left[e^{-t} - e^{-\frac{a^2 \pi^2 \left(\frac{1}{p^2} + \frac{1}{4s^2} \right) t}{4}} \right] \sin \frac{\pi x}{p} \sin \frac{\pi y}{2s}.$$

IV БОБ

1-§

551. a) $k=0$; **b)** $k=-1$; **c)** $k=\pm 2i$; **d)** $k=\pm 3i$; **e)** $k=\pm 2$.

552. a) ҳа; **b)** ҳа; **c)** ҳа; **d)** ҳа; **e)** ҳа; **f)** ҳа; **Кўрсатма.**

Шуни ҳисобга олиш керакки, $u=u(x, y)$ гармоник функцияни бирор $f(z)$ аналитик функциянинг ҳақиқий қисми $u(x, y) = \operatorname{Re} f(z)$, $z=x+iy$ деб қабул қилиб, $f(z)=u(x, y)+iv(x, y)$ аналитик функциянинг таърифларидан фойдаланиб, $v(x, y) = \operatorname{Im} f(z)$ функцияни қуриш мумкин. Бу функциялар учун Коши – Риман шарти $\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial v}{\partial y}$, $\frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{\partial v}{\partial x}$ кўринишда бўлади. Равшанки, $\omega(z)=u_x+iv_x$ функция Коши – Риман шартига кўра аналитик функция бўлиб, $\omega(z)=u_x-iv_y$ кўринишга эга бўлади. Худди шундай, ушбу

$$\frac{1}{\omega(z)} = \frac{1}{\frac{\partial u}{\partial x} - i \frac{\partial u}{\partial y}} = \frac{\frac{\partial u}{\partial x} + i \frac{\partial u}{\partial y}}{\left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial u}{\partial y}\right)^2}$$

функция ҳам аналитикдир, аналитик функциянинг таърифига кўра унинг ҳақиқий қисми гармоникдир; **g)** йўқ; **h)** ҳа; **i)** йўқ. **553. a)** ҳа; **b)** ҳа; **c)** йўқ; **d)** йўқ; **e)** ҳа.

554. a) $f(z)=z+\frac{1}{z}+c$, $z=x+iy$;

b) $f(z)=x^3-3xy^2+i(3x^2y-y^3)+c$, $c=\text{const}$;

c) $f(z)=e^x \sin y - ie^x \cos y + c$, $c=\text{const}$;

d) $f(z)=e^x(x \cos y - y \sin y) + ie^x(x \sin y + y \cos y)$;

e) $f(z)=\frac{x}{x^2+y^2} + i\left(1 - \frac{y}{x^2+y^2}\right)$.

555. a) $v(x, y) = \frac{1}{4}(x^4 + y^4 - 6x^2y^2) + c$;

b) $v(x, y) = \operatorname{sh} x \sin y + c$;

c) $v(x, y) = -\operatorname{ch} x \cos y + c_0x + c_1$;

d) $v(x, y) = e^y \cos x + c$.

556. a) $u(x, y) = yx^3 - xy^3 + c_0y + c_1$;

- b)** $u(x, y) = x^2 y - \frac{y^3}{3} + xy - \frac{x^2 - y^2}{2} + c_0 x + c_1$;
c) $u(x, y) = e^x \sin y + c_0 x + c_1$;
d) $u(x, y, z) = y e^x \cos z - y^2 + z^2 + g(x, y)$;
e) $u(x, y, z) = xy^2 z - \frac{xz^3}{3} + 3xz^2 - x^3 + xz + g(x, y)$.

§ 2

563. Кўрсатма. Иботлашда куйидаги формулалардан фойдаланилади:

$$\frac{d}{dz} F(a, b, c; z) = \frac{a \cdot b}{c} F(a+1, b+1, c+1; z),$$

$$\frac{d}{dz} [z^a F(a, b, c; z)] = a \cdot z^{a-1} F(a+1, b, c; z),$$

$F(a, b, c; z)$ – гипергеометрик функция [2].

564. Кўрсатма. Иботлашда 563- масаладаги формулалардан фойдаланилади.

§ 3

569. a) $\Delta u = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}$;

b) $\Delta u = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial u}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2}$.

570. a) $u(r, \varphi) = A$; **b)** $u(r, \varphi) = \frac{A}{a} r \cos \varphi$; **c)** $u = A + B\varphi$ ёки

$u(r, \varphi) = a + Br \sin \varphi$; **d)** $u = Axy$ ёки $u(r, \varphi) = \frac{A}{2} r^2 \sin 2\varphi$;

e) $u = A + \frac{B}{a} y$ ёки $u(r, \varphi) = A + \frac{B}{a} r \sin \varphi$;

f) $u = \frac{A+B}{2} + \frac{B-A}{2a^2} (x^2 - y^2)$ ёки

$$u(r, \varphi) = \frac{A}{2} \left(1 - \frac{r^2}{a^2} \cos 2\varphi \right) + \frac{B}{2} \left(1 + \frac{r^2}{a^2} \cos 2\varphi \right).$$

571. a) $u(x, y) = x(1 - x^2 + 3y^2)$; **b)** $u(x, y) = -\frac{R^2}{2} + \frac{3}{2}(x^2 - y^2)$.

Кўрсатма. (4.20) формулага кўра қўйилган масала ечилади. Ҳақиқатан, ҳам $x = r \cos \varphi$, $y = r \sin \varphi$ деб

$g(x, y) = -\frac{R^2}{2} + \frac{3R^2}{2} \cos 2\varphi$ эга бўламиз. У ҳолда чегаравий шарт на (4.20) га асосан

$$\sum_{k=0}^{\infty} R^k (a_k \cos k\varphi + b_k \sin k\varphi) = -\frac{R^2}{2} + \frac{3}{2} R^2 \cos 2\varphi$$

ҳосил киламиз. $\cos k\varphi$ ва $\sin k\varphi$ функцияларнинг олдидаги коэффициентларни тенглаштириб

$$a_0 = -\frac{R^2}{2}, \quad a_2 = \frac{3}{2}, \quad a_1 = 0, \quad a_k = 0, k > 3, \quad b_k = 0, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

га эга бўламиз. Демак, берилган масаланинг ечими

$$u(x, y) = -\frac{R^2}{2} + \frac{3}{2} r^2 \cos 2\varphi = -\frac{R^2}{2} + \frac{3}{2} r^2 (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) = -\frac{R^2}{2} + \frac{3}{2} (x^2 - y^2)$$

кўринишда бўлади. **с), d), e)** ва **f)** ҳолларда ҳам худди шундай кўрсатилади.

572. a) $u(x, y) = \frac{R^2}{2} - \frac{1}{2} \left(\frac{R}{r}\right)^4 (x^2 - y^2) + \left(\frac{R}{r}\right)^2 (x + y);$

b) $u(x, y) = R^2 + \left(\frac{R}{r}\right)^4 (x^2 - y^2) - \left(\frac{R}{r}\right)^2 (x - y);$

c) $u(x, y) = \left(\frac{R}{r}\right)^2 y + 2 \left(\frac{R}{r}\right)^4 xy;$ **d)** $u(x, y) = \frac{R^2}{2} - \frac{1}{2} \left(\frac{R}{r}\right)^4 (x^2 - y^2 + 2xy);$

e) $u(x, y) = \left(\frac{R}{r}\right)^4 (x^2 - y^2);$ **f)** $u(x, y) = \frac{1}{2} \left(\frac{R}{r}\right)^4 (x^2 - y^2) + \frac{R^2}{2} + 1;$

g) $u(r, \varphi) = A;$ **h)** $u(r, \varphi) = \frac{AR}{r} \cos \varphi;$

i) $u(r, \varphi) = A + \frac{BR^2}{r} \sin \varphi;$

j) $u(r, \varphi) = \frac{AR^4}{2r^2} \sin 2\varphi;$ **k)** $u(r, \varphi) = A + \frac{BR}{r} \sin \varphi;$

l) $u = \frac{A+B}{2} - \frac{A-B}{2r^2} R^2 \cos 2\varphi.$

573. a) $u(x, y) = x^2 + y^2 - R^2 + 1;$ **b)** $u(x, y) = \frac{1}{2}(R^2 - x^2);$

c) $u(x, y) = \frac{1}{8}(x^3 + xy^2 - R^2x);$ **d)** $u(x, y) = \frac{1}{32}[(x^2 + y^2)^2 - 1](x^2 - y^2).$

Кўрсатма. Қўйилган масалани хусусий ечими танлаш усулида топилади ва масала Лаплас тенгламаси учун Дирихле масаласига келтирилади.

574. а) $u(x, y) = -\frac{AR}{4}(x^2 - y^2) + const$, агар $B = \frac{AR^2}{2}$ бўлса. Агар $B \neq \frac{AR^2}{2}$

бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган;

б) $u(x, y) = \frac{R}{2}(x^2 - y^2) + const$, агар $A = \frac{R}{2}$ бўлса. Агар $A \neq \frac{R}{2}$

бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган.

Кўрсатма. Масала (4.20) формуладан фойдаланиб ечилади;

с) Масала тўғри қўйилмаган, чунки $\int_C \frac{\partial u}{\partial n} ds = 0$ шарт

бажарилмайди.

д) $u(x, y) = const$, агар $A = 0$ бўлса. Агар $A \neq 0$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган;

е) $u(x, y) = Rxy + const$;

ф) $u(x, y) = \frac{AR}{2}(x^2 - y^2) + Ry + const$, агар $A = B$ бўлса. Агар $A \neq B$

бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган.

575. а) $u(x, y) = \frac{R^5}{4r^4}(x^2 - y^2) + const$, агар $A = \frac{R^2}{2}$ бўлса. Агар $A \neq \frac{R^2}{2}$

бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган.

Кўрсатма. (4.22) формуладан фойдаланиб ечилади;

б) $u(x, y) = \frac{AR^5}{4r^4}(x^2 - y^2) - \frac{R^5}{r^4}xy + const$, агар $B = \frac{AR^2}{2}$ бўлса.

Агар $B \neq \frac{AR^2}{2}$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган;

с) $u(x, y) = \frac{R^5}{4r^4}(y^2 - x^2) - \frac{AR^3}{r^2}y + const$, агар $B = \frac{R^2}{2}$ бўлса.

Агар $B \neq \frac{R^2}{2}$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган;

д) $u(x, y) = \frac{(1+A)R^5}{4r^4}(y^2 - x^2) + const$, агар $B = (A-1)\frac{R^2}{2}$ бўлса. Агар

$B \neq (A-1)\frac{R^2}{2}$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган.

576. а) $u(r, \varphi) = A r \cos \varphi + C$; б) $u(r, \varphi) = \frac{A}{2} a r^2 \cos 2\varphi + C$;

в) $u(r, \varphi) = A r \cos \varphi + C$; д) $u(r, \varphi) = \left(A + \frac{3}{4}B\right) r \sin \varphi + \frac{B}{12a^2} r^3 \sin 3\varphi + C$.

Кўрсатма. а) ҳоли учун кўрсатамиз. $u = D r \cos \varphi$ гармоник функция бўлганлиги учун, унинг нормал бўйинча ҳосиласи r бўйинча ҳосиллага мос келади. Берилган чегаравий шартга кўра

$$\left. \frac{\partial u}{\partial r} \right|_{r=a} = D \cos \varphi = A a \cos \varphi \Rightarrow D = A a. \text{ Демак, берилган масала-}$$

нинг ечими $u(r, \varphi) = A a r \cos \varphi$ кўринишда бўлади.

577. в) ва е) ҳолларда масала ечимга эга эмас, чунки

$$\int_c \frac{\partial u}{\partial n} ds = 0 \text{ шарт бажарилмайди.}$$

а) $u(r, \varphi) = -\frac{A a^3}{r} \cos \varphi + \text{const}$; б) $u(r, \varphi) = -\frac{A a^3}{2r^2} \cos 2\varphi + \text{const}$;

д) $u(r, \varphi) = -\left(A + \frac{3}{4}B\right) \frac{a^2}{r} \sin \varphi + \frac{a^4}{12r^3} \sin 3\varphi + C$.

578. а) $u(r, \varphi) = \frac{r}{R - R_1} \cos \varphi + \text{const}$;

б) $u(r, \varphi) = \frac{r^2 \cos 2\varphi}{2(R^2 - R_1^2)} + \text{const}$, агар $C = -\frac{1}{2}$ бўлса. Агар $C \neq -\frac{1}{2}$

бўлса, у ҳолда $\int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0$ шарт бажарилмайди;

в) $u(r, \varphi) = \frac{r^2 \sin 2\varphi}{R^2 - R_1^2} + \frac{r^3 \cos 3\varphi}{R^3 - R_1^3} + \text{const}$;

д) $u(r, \varphi) = A \cdot \frac{r^2 \cos 2\varphi}{R^2 - R_1^2} + \text{const}$, агар $B = -A$ бўлса. Агар $B \neq -A$

бўлса, у ҳолда $\int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0$ шарт бажарилмайди;

е) $u(r, \varphi) = \frac{r \sin \varphi}{R - R_1} + \frac{3r^2 \cos 2\varphi}{2(R^2 - R_1^2)} + \text{const}$, агар $C = \frac{3}{2}$ бўлса. Агар $C \neq \frac{3}{2}$

бўлса, у ҳолда $\int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0$ шарт бажарилмайди;

$$f) u(r, \varphi) = \frac{r}{R - R_1} \sin \varphi + const.$$

Кўрсатма. f) ҳолда масала ечими (4.20) формула ёрдамида изланади. У ҳолда

$$u(R, \varphi) - u(R_1, \varphi) = \sum_{k=1}^{\infty} (R^k - R_1^k) (a_k \cos k \varphi + b_k \sin k \varphi) = \sin \varphi.$$

$\cos k \varphi$ ва $\sin k \varphi$ функцияларнинг олдидаги коэффициентларни тенглаштириб $b_1 = \frac{1}{R - R_1}$, $b_k = 0$, $k > 2$, $a_k = 0$, $k = 1, 2, \dots$ га эга

буламиз. Демак, берилган масаланинг ечими $u(r, \varphi) = \frac{r}{R - R_1} \sin \varphi + a_0$,
 $a_0 = const$ кўринишда топамиз.

$$579. a) u(r, \varphi) = \frac{3R^2 R_1^2 \sin 2\varphi}{(R_1^2 - R^2)r^2} + const.$$

Кўрсатма. a) ҳолда масала ечими (4.22) формула ёрдамида изланади. У ҳолда

$$u(R, \varphi) - u(R_1, \varphi) = \sum_{k=1}^{\infty} (R^{-k} - R_1^{-k}) (a_k \cos k \varphi + b_k \sin k \varphi) = 3 \sin 2\varphi.$$

$\cos k \varphi$ ва $\sin k \varphi$ функциялар олдидаги коэффициентларни таккослаб, қуйидагига

$$a_1 = a_2 = \dots = 0 \quad b_1 = b_3 = \dots = 0 \quad b_2 = \frac{3R^2 R_1^2}{R_1^2 - R^2}.$$

эга буламиз. Бундан ва (4.22) формулага кўра масала ечими топилади: $u(r, \varphi) = \frac{3R^2 R_1^2 \sin 2\varphi}{(R_1^2 - R^2)r^2} + a_0$, $a_0 = const$;

$$b) u(r, \varphi) = \frac{5R^2 R_1^2 \cos 2\varphi}{2(R_1^2 - R^2)r^2} + const, \text{ агар } A = \frac{5}{2} \text{ бўлса.}$$

Агар $A \neq \frac{5}{2}$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган, яъни қуйидаги

$$\int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0 \text{ шарт бажарилмайди;}$$

с) Масала ечимга эга эмас, яъни қуйидаги $\int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0$ шарт бажарилмайди;

$$\text{d) } u(r, \varphi) = \frac{R R_1 \sin \varphi}{(R_1 - R)r} + \frac{3R^2 R_1^2 \cos 2\varphi}{2(R_1^2 - R^2)r^2} + \text{const, агар } A = \frac{3}{2} \text{ бўлса.}$$

Агар $A \neq \frac{3}{2}$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган, яъни қуйидаги

$$\int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0 \text{ шарт бажарилмайди;}$$

$$\text{e) } u(r, \varphi) = \frac{R R_1 \sin \varphi}{(R_1 - R)r} + \frac{R^5 R_1^5 \cos 5\varphi}{2(R_1^5 - R^5)r^5} + \text{const.}$$

580. а) $u = T + bU \ln \frac{r}{a}$; **б)** $u = aT \ln r + \text{const}$, агар $aT = bU$ бўлса.

Агар $aT \neq bU$ бўлса, у ҳолда масала тўғри қўйилмаган;

$$\text{c) } u = U + \left[a(T + hU) \ln \frac{r}{b} \right] / \left[1 + a h \ln \frac{b}{a} \right];$$

$$\text{d) } u = \frac{bU - aT}{ah} + bU \ln \frac{r}{a};$$

$$\text{e) } u = \left[abh \left(T \ln \frac{r}{b} + U \ln \frac{r}{a} \right) + bU - aT \right] / \left[h \cdot \left(a + b + abh \ln \frac{b}{a} \right) \right].$$

$$\text{581. а) } u(a) = \left[T_0 \ln \frac{b}{a} - T \ln \frac{c}{a} \right] / \ln \frac{b}{c}; \text{ б) } u(a) = T - bU \ln \frac{c}{a};$$

$$\text{c) } u(a) = \left[T(1 + hb \ln \frac{b}{a}) - bW \ln \frac{c}{a} \right] / \left[1 + bh \ln \frac{b}{c} \right];$$

$$\text{d) } u(a) = T - cU \ln \frac{b}{a}.$$

$$\text{582. а) } u(a) = a - b + T - c(U - 1) \ln \frac{a}{b};$$

$$\text{б) } u(a) = a - c + T_0 + (T - T_0 + c - d) \ln \frac{a}{c} / \ln \frac{d}{c};$$

$$u_r(b) = 1 + (T - T_0 + c - d) / b \ln \frac{d}{c};$$

$$\text{c) } u_r(a) = \frac{a + (U - 1)d}{a}; \quad u(b) = b - c + T - d(U - 1) \ln \frac{b}{c};$$

$$\text{d) } u(a) = a - c + T + (T - T_0) \ln \frac{a}{c} / (c - b) \ln \frac{c}{b}.$$

$$\text{583. а) } u(r, \varphi) = \frac{1}{2}(1 + r^2 \cos 2\varphi); \text{ б) } u(r, \varphi) = \frac{3}{8} + \frac{r^2}{2} \cos 2\varphi + \frac{r^4}{8} \cos 4\varphi;$$

$$\text{c) } u(r, \varphi) = \frac{r}{4}(3 \sin \varphi - r^2 \sin 3\varphi); \quad \text{d) } u(r, \varphi) = \frac{5}{8} + \frac{3}{8} r^4 \cos 4\varphi;$$

$$\text{e) } u(r, \varphi) = \frac{r \sin \varphi}{r^2 + 4r \cos \varphi + 4}.$$

$$584. \text{ a) } u(r, \varphi) = r \cdot \cos \varphi + C; \quad \text{b) } u(r, \varphi) = \frac{A}{2R} r^2 \cos 2\varphi + C;$$

$$\text{c) } u(r, \varphi) = \frac{1}{4} \left(3r \sin \varphi - \frac{r^3}{3R^2} \sin 3\varphi \right) + C, \quad \text{бу ерда } C - \text{ ихтиёрий}$$

ўзгармас сон.

$$585. \text{ a) } u(r, \varphi) = u_1 + (u_2 - u_1) \frac{\ln r}{\ln 2}; \quad \text{b) } u(r, \varphi) = \frac{3}{2} \frac{\ln r}{\ln 2} + \left(\frac{2}{3r^2} - \frac{1}{6} r^2 \right) \cos 2\varphi.$$

$$586. \text{ a) } u(r, \theta) = \frac{r}{R} \cdot \cos \theta; \quad \text{b) } u(r, \theta) = \frac{1}{3} \left(1 - \frac{r^2}{R^2} \right) + \frac{r^2}{R^2} \cos^2 \theta;$$

$$\text{c) } u(r, \theta) = \frac{3}{4} \left(\frac{r}{R} \right)^2 P_2(\cos \theta) - \frac{1}{3}; \quad \text{d) } u(r, \theta) = \frac{2}{3} - \frac{2}{3} \left(\frac{r}{R} \right)^2 P_2(\cos \theta), \quad \text{бу}$$

ерда $P_n(\xi) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n (\xi^2 - 1)^n}{d\xi^n}$ Лежандр кўпхадди бўлиб [2], хусусий

холларда $P_0(\xi) = 1$, $P_1(\xi) = \xi$, $P_2(\xi) = \frac{1}{2}(2\xi^2 - 1)$, $P_3(\xi) = \frac{1}{2}(5\xi^2 - 3\xi)$,

$P_4(\xi) = \frac{1}{8}(35\xi^4 - 30\xi^2 + 3)$ кўринишда бўлади. **Кўрсатма.** Берил-

ган тенгламанинг ушбу

$$u_n(r, \theta) = \left[A_n r^n + B_n r^{-(n+1)} \right] P_n(\cos \theta)$$

хусусий ечимидан фойдаланилади.

$$587. \quad u(r, \theta) = \frac{4}{3} + \frac{2r^3}{3R(R+2)} P_2(\cos \theta).$$

$$588. \text{ a) } u(r, \theta) = -\frac{2R^2}{3r} + \frac{R^4}{9r^3} (3 \cos^2 \theta - 1) + C;$$

$$\text{b) } u(r, \theta) = C + \left(\frac{2}{3} - C \right) \frac{R^2}{r(R+1)} - \frac{R^4}{(R+3)r^3} \left(\cos^2 \theta - \frac{1}{3} \right);$$

$$\text{c) } u(r, \theta) = C - \frac{A R^3}{2 r^2} \cos \theta, \quad \text{бу ерда } C - \text{ ихтиёрий ўзгармас сон.}$$

Кўрсатма. Ечимни куйидаги кўринишда излаш керак:

$$u_n(r, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} B_n r^{-(n+1)} P_n(\cos \theta).$$

589. a) $u(r, \theta) = \frac{1}{3r} + \frac{3\cos^2\theta - 1}{3r^2}$; b) $u(r, \theta) = \frac{1}{3} \left[\frac{2}{r} - 1 + r^2(3\cos^2\theta - 1) \right]$;

c) $u(r, \theta) = \frac{8}{3r} - \frac{4}{3} + \left(\frac{8}{7}r - \frac{8}{7r^2} \right) P_1(\cos \theta) + \left(\frac{4}{93}r^2 - \frac{128}{93r^3} \right) P_2(\cos \theta)$;

d) $u(r, \theta) = \frac{4}{3} \left(1 - \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{14} \left(\frac{8}{r^2} - r \right) P_1(\cos \theta) + \frac{32}{93} \left(r^2 - \frac{1}{r^3} \right) P_2(\cos \theta)$;

e) $u(r, \theta) = \frac{2}{r} - 5 + 4 \left(\frac{4}{r^3} - r^2 \right) P_2(\cos \theta)$.

Кўрсатма. Масала ечимини

$$u(r, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \left[A_n r^n + B_n r^{-(n+1)} \right] P_n(\cos \theta)$$

кўринишда излаш керак, бу ерда

$$P_n(\xi) = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \cdot (2n-1)}{1 \cdot 2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot \dots \cdot n} \left[\xi^n - \frac{n(n-1)}{2(2n-1)} \xi^{n-2} + \frac{n(n-1)(n-2)(n-3)}{2 \cdot 4(2n-1)(2n-3)} \xi^{n-4} - \dots \right] =$$

$$= \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n (\xi^n - 1)^n}{d \xi^n} \quad \text{- Лежандр кўпхадиди [2].}$$

§ 4

597. $G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \left[\frac{1}{r} + \frac{1}{r_1} - 2 \int_{\xi}^{\infty} e^{-h(\zeta-s)} \frac{ds}{\sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z+s)^2}} \right]$,

бу ерда $\left. \begin{matrix} r^2 \\ r_1^2 \end{matrix} \right\} = (x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z \mp \zeta)^2$.

Кўрсатма. Грин функцияси $G = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r} + \frac{1}{r_1} \right) + v(x-\xi, y-\eta, z+\zeta)$

кўринишда изланади. Буни $\left[\frac{\partial u}{\partial z} + hu \right]_{z=0} = 0$ шартга кўйиб,

кўйидагини

$$v(x-\xi, y-\eta, z+\zeta) = \frac{1}{2\pi} \int_{\xi}^{\infty} e^{-h(\zeta-s)} \frac{ds}{\sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2 + (z+s)^2}}$$

топамиз.

598.

$$1) G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = \frac{1}{4\pi} \sum_{k=0}^1 (-1)^k \left(\frac{1}{|\bar{x} - \bar{y}_{00k}|} - \frac{R}{|\bar{y}| |\bar{x} - \bar{y}_{00k}^*|} \right)$$

бу ерда

$$\bar{y}_{mnk} = \left((-1)^m \xi, (-1)^n \eta, (-1)^k \zeta \right), \quad \bar{y}_{mnk}^* = \frac{R^2}{\xi^2 + \eta^2 + \zeta^2} \bar{y}_{mnk},$$

$$\bar{x} = (x, y, z), \quad \bar{y} = (\xi, \eta, \zeta), \quad |\bar{x} - \bar{y}|^2 = (x - \xi)^2 + (y - \eta)^2 + (z - \zeta)^2,$$

$$|\bar{x}|^2 = x^2 + y^2 + z^2, \quad |\bar{y}|^2 = \xi^2 + \eta^2 + \zeta^2, \quad |\bar{y}_{mnk}| \cdot |\bar{y}_{mnk}^*| = R^2.$$

Кўрсатма. Акслантириш усули ёрдамида топилади.

$$2) G(\bar{x}, \bar{y}) = \frac{1}{4\pi} \sum_{n,k=0}^1 (-1)^{n+k} \left(\frac{1}{|\bar{x} - \bar{y}_{0nk}|} - \frac{R}{|\bar{y}| |\bar{x} - \bar{y}_{0nk}^*|} \right);$$

$$3) G(\bar{x}, \bar{y}) = \frac{1}{4\pi} \sum_{m,n,k=0}^1 (-1)^{m+n+k} \left(\frac{1}{|\bar{x} - \bar{y}_{mnk}|} - \frac{R}{|\bar{y}| |\bar{x} - \bar{y}_{mnk}^*|} \right).$$

$$599. 1) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{z + \bar{\zeta}}{z - \zeta} \right|, \quad z = x + iy, \quad \zeta = \xi + i\eta.$$

Кўрсатма. Ушбу

$$G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \frac{1}{|\omega(z, \zeta)|}, \quad \omega(z, \zeta) = \frac{\omega(z) - \omega(\zeta)}{1 - \omega(z)\omega(\zeta)}$$

формуладан фойдаланиб топилади.

$$2) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{z^2 - \bar{\zeta}^2}{z^2 - \zeta^2} \right|; \quad 3) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{R^2 - z\bar{\zeta}}{R|z - \zeta|} \right|;$$

$$4) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{|z - \bar{\zeta}| |R^2 - z\bar{\zeta}^2|}{|z - \zeta| |R^2 - z\zeta^2|} \right|;$$

$$5) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{|z^2 - \zeta^2| |R^4 - (z\bar{\zeta})^2|}{|z^2 - \bar{\zeta}^2| |R^4 - (z\zeta)^2|} \right|;$$

$$6) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{e^z - e^{\bar{\zeta}}}{e^z - e^{\zeta}} \right|; \quad 7) G(z, \zeta) = \frac{1}{2\pi} \ln \left| \frac{chz - ch\bar{\zeta}}{chz - ch\zeta} \right|.$$

600. $G(x, y; \xi, \eta) = \frac{1}{2\pi} \left[\ln \frac{1}{r_0 r_1} - \ln \frac{1}{r^2 r_2 r_3} \right]$, бу ерда

$$\left. \begin{matrix} r_0^2 \\ r_1^2 \end{matrix} \right\} = (x - \xi)^2 + (y + \eta)^2, \quad \left. \begin{matrix} r_2^2 \\ r_3^2 \end{matrix} \right\} = (\bar{x} - \xi)^2 + (\bar{y} + \eta)^2,$$

$$r^2 = x^2 + y^2, \quad \bar{x} = \frac{x}{r^2}, \quad \bar{y} = \frac{y}{r^2}. \quad (1)$$

Масаланинг ечими:

$$u(x, y) = \int_{-1}^1 G(x, y; \xi, \eta, 0) \nu(\xi) d\xi + \int_0^l \frac{\partial G}{\partial \eta} \varphi(s) ds \quad (2)$$

s – (1,0) нуктадан хисобланадиган ёй узунлиги, $0 \leq s \leq l$.

Кўрсатма. (2) ечим IV бобнинг 4 §даги (4.70) формулага асосан топилади.

601. $G(x, y; \xi, \eta) = \frac{1}{2\pi} \left[\ln \frac{r_1}{r_0} - \ln \frac{r_3}{r_2} \right]$, бу ерда r_0, r_1, r_2, r_3 – (1)дан

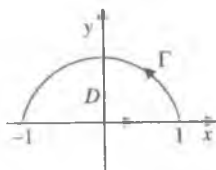
аниқланади.

Масаланинг ечими:

$$u(x, y) = \int_{-1}^1 \frac{\partial G(x, y; \xi, \eta, 0)}{\partial \eta} \tau(\xi) d\xi + \int_0^l \varphi(s) \frac{\partial G}{\partial \eta} ds \quad (3)$$

Кўрсатма. (3) ечим IV бобнинг 4 §даги (4.70) формулага асосан топилади.

602. D соҳа қуйидагидан



иборат.

$$G(x, y; x_0, y_0) = q_2(x, y; x_0, y_0) - \left(\frac{1}{R} \right)^{2\beta} q_2(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0),$$

бу ерда $R^2 = x_0^2 + \frac{4}{(m+2)^2} y_0^{m+2}$,

$$2\beta = \frac{m}{m+2}, \quad \bar{x}_0 = \frac{1}{R^2} x_0, \quad \bar{y}_0^2 = \frac{1}{R^2} y_0^{\frac{m+2}{2}}.$$

$$q_2(x, y; x_0, y_0) = k_2 \left(\frac{4}{m+2} \right)^{4\beta-2} \times \\ \times (r_1^2)^{-\beta} \left(1 - \frac{r_1^2}{r^2} \right)^{1-2\beta} \cdot F \left(1-\beta, 1-\beta, 2-2\beta; 1 - \frac{r_1^2}{r^2} \right)$$

$Lu \equiv y^m u_{xx} + u_{yy} = 0, \quad y > 0$ тенгламининг фундаментал ечими,

$$\left. \begin{matrix} r^2 \\ r_1^2 \end{matrix} \right\} = (x-x_0)^2 + \frac{4}{(m+2)^2} \left(y^{\frac{m+2}{2}} \mp y_0^{\frac{m+2}{2}} \right)^2,$$

$k_2 = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{4}{m+2} \right)^{2-2\beta} \frac{\Gamma^2(1-\beta)}{\Gamma(2-2\beta)}, \quad F(a, b, c, z)$ гипергеометрик функция[2]. Масаланинг ечими:

$$u(x_0, y_0) = \int_{-1}^1 \tau(x) \frac{\partial G_2(x, 0; x_0, y_0)}{\partial y} dx - \\ - \int_0^l \varphi(s) A_s [G_2(\xi, \eta; x_0, y_0)] ds, \quad (4)$$

бу ерда $A_s[\cdot] = y^m \frac{dy}{ds} \frac{\partial}{\partial x} - \frac{dx}{ds} \frac{\partial}{\partial y}$, s - ёй узунлиги.

Кўрсатма. (4) ечим

$$\int_{\partial D} \{u A_s [G_2] - G_2 A_s [u]\} ds = 0, \quad \partial D = [-1; 1] \cup \bar{\Gamma} \quad (5)$$

формулага асосан топилади [17].

603. $G_1(x, y; x_0, y_0) = q_2(x, y; x_0, y_0) - \left(\frac{1}{R} \right)^{2\beta} q_2(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0),$

$R, \bar{x}_0, \bar{y}_0, \beta, r, r_1$ - 602 масалада аниқланган,

$$q_1(x, y; x_0, y_0) = k_1 (r_1^2)^{-\beta} \cdot F \left(\beta, \beta, 2\beta; 1 - \frac{r_1^2}{r^2} \right)$$

- $Lu = 0$ тенгламининг фундаментал ечими, Қўйилган масаланинг ечими:

$$u(x_0, y_0) = - \int_{-1}^1 v(x) G_1(x, 0; x_0, y_0) dx -$$

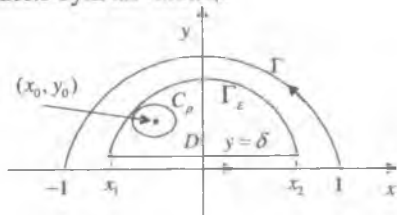
$$-\int_0^l \varphi(s) A_s [G_1(\xi, \eta; x_0, y_0)] ds \quad (6)$$

Кўрсатма. (6) масала ечимини олиш учун (5) формулани қўллаймиз ва қуйидагини ҳосил қиламиз:

$$\int_{\Gamma_\varepsilon} \{G_1 A_s [u] - u A_s [G_1]\} ds + \int_{x_1}^{x_2} \left[u \frac{\partial G_1}{\partial y} - G_1 \frac{\partial u}{\partial y} \right] \Big|_{y=\delta} =$$

$$= \int_{C_\rho} \{G_1 A_s [u] - u A_s [G_1]\} ds, \quad (7)$$

бу ерда x_1 ва x_2 нуқталар Γ_ε ва $y=\delta$ чизикларнинг кесишган ўрни, C_ρ - маркази (x_0, y_0) , радиуси ρ бўлган доира, Γ_ε - соҳа ичида Γ чизикқа параллел бўлган чизик.



(7) да $\varepsilon \rightarrow 0$, $\rho \rightarrow 0$, $\delta \rightarrow 0$ интилириб, сўнг [17]:

$$G_1|_\Gamma = 0, \quad \frac{\partial G_1}{\partial y} \Big|_{y=0} = 0$$

ва

$$\lim_{\rho \rightarrow 0} \int_{C_\rho} \{[G_1 A_s (u) - u A_s (G_1)]\} ds = u(x_0, y_0) \quad (8)$$

генгликни эътиборга олиб, (6) ни ҳосил қиламиз.

604. 1) $u(x, y, z) = (e^{-\sqrt{2}z} - e^{-z}) \sin x \cos y$;

2) $u(x, y, z) = \frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{y-x}{\sqrt{2}z}$;

3) $u(x, y, z) = (x^2 + y^2 + (1+z)^2)^{-1/2}$;

4) $u(x, y, z) = (x^2 + y^2 + (1+z)^2)^{-1}$.

Кўрсатма. Ярим фазода қўйилган Дирихле масаласини ечишда IV бобнинг 4 §даги (4.80) формуладан фойдаланилади.

$$605. 1) u(x) = \frac{x_3}{\pi} \int_{y_2=0, y_3 \geq 0} u_0(y) \left[\frac{1}{|x-y|^3} - \frac{1}{|x-y_{001}|^3} \right] ds_y + \\ + \frac{x_3}{2\pi} \int_{y_2 \geq 0, y_3=0} u_0(y) \left[\frac{1}{|x-y|^3} - \frac{1}{|x-y_{010}|^3} \right] ds_y,$$

бу ерда, $y_{m,n,k} = ((-1)^m y_1, (-1)^n y_2, (-1)^k y_3)$, $x = (x_1, x_2, x_3)$,

$$|x-y| = \sqrt{(x_1-y_1)^2 + (x_2-y_2)^2 + (x_3-y_3)^2};$$

$$|x-y_{001}| = \sqrt{(x_1-y_1)^2 + (x_2-y_2)^2 + (x_3+y_3)^2};$$

$$|x-y_{010}| = \sqrt{(x_1-y_1)^2 + (x_2+y_2)^2 + (x_3-y_3)^2}.$$

$$2) u(x) = e^{-4x_1-3x_3} \sin 5x_2; \quad 3) u(x) = x_2 (x_1^2 + x_2^2 + (1+x_3)^2)^{-\frac{3}{2}}.$$

$$606. u(x) = \frac{1}{4\pi R} \int_{|y|=R} \varphi(y) \frac{R^2 - |x|^2}{|x-y|^2} ds_y + \\ + \frac{1}{4\pi} \int_{|y| \leq R} \left[\frac{1}{|x-y|} - \frac{R}{|y||x-y^*|} \right] f(y) dy, \quad (9)$$

бу ерда, $y^* = yR^2/|y|^2$ нукта $|y|=R$ сферага нисбатан y нуктага симметрик нукта.

Кўрсатма. Масалани ечишда IV боб 4 § даги (4.64), (4.66) Грин функцияси ва унинг хоссаларидан, ҳамда (4.72) формуладан фойдаланилади.

$$607. u(x) = \frac{2}{3} (R^2 - |x|^2). \quad \text{Кўрсатма.} \quad \text{Масалани ечишда (9) формуладан фойдаланилади.}$$

$$608. u(x) = e^R - e^{|x|} - \frac{2}{R} (e^R - 1) + \frac{2}{|x|} (e^{|x|} - 1).$$

$$609. 1) u(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\xi)}{(x-\xi)^2 + y^2} d\xi;$$

$$2) u(x, y) = \frac{1}{2} + \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{x-a}{y}; \quad 3) u(x, y) = \frac{4(y+1)}{x^2 + (y+1)^2};$$

$$4) u(x, y) = \frac{8x}{x^2 + (y+1)^2}; \quad 5) u(x, y) = \frac{x^2 - (y+1)^2}{(x^2 + (y+1)^2)^2};$$

$$6) u(x, y) = 5e^{-y} \cos x; \quad 7) u(x, y) = V \left(1 - \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{y}{x} \right).$$

$$610. u(x, y) = \frac{2x(1-y)}{(x^2 + (y+1)^2)^2}; \quad 611. u(x, y, z) = \frac{1+z}{(x^2 + y^2 + (1+z)^2)^3}.$$

Кўрсатма. IV бобнинг 4 § даги 7 – масалага ўхшаш ечилади.

$$612. u = a^x \left[\frac{1}{630} \left(\frac{r}{a} \right)^6 - \frac{1}{105} \left(\frac{r}{a} \right) + \frac{1}{126} \right].$$

$$613. u = 1 - \frac{a^2 - r^2}{2a} \left[\frac{3}{4} \left(\frac{r}{a} \right) \sin \varphi - \frac{1}{4} \left(\frac{r}{a} \right)^3 \sin 3\varphi \right].$$

§ 5

$$614. G(x, \xi) = \begin{cases} x(1-\xi), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \xi(1-x), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$615. G(x, \xi) = \frac{1}{3} \begin{cases} (x+1)(2-\xi), & 0 \leq x \leq \xi, \\ (\xi+1)(2-x), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$616. G(x, \xi) = -\frac{1}{h+1} \begin{cases} (x+h)(\xi-1), & 0 \leq x \leq \xi, \\ (\xi+h)(x-1), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$617. G(x, \xi) = \frac{1}{\sin 1} \begin{cases} \sin x \sin(1-\xi), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \sin(1-x) \sin \xi, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$618. G(x, \xi) = \frac{1 - \operatorname{ctg} 1}{2} \begin{cases} (\sin x + \cos x) \left(\frac{\operatorname{ctg} 1 + 1}{\operatorname{ctg} 1 - 1} \sin \xi - \cos \xi \right), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \left(\frac{\operatorname{ctg} 1 + 1}{\operatorname{ctg} 1 - 1} \sin x - \cos x \right) (\sin \xi + \cos \xi), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$619. G(x, \xi) = \frac{1}{\operatorname{sh} 1} \begin{cases} \operatorname{sh} x \operatorname{sh}(1-\xi), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \operatorname{sh}(1-x) \operatorname{sh} \xi, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$620. G(x, \xi) = \frac{1}{2(e^2 - 1)} \begin{cases} (e^x + e^{-x})(e^\xi + e^{2-\xi}), & 0 \leq x \leq \xi, \\ (e^\xi + e^{-\xi})(e^x + e^{2-x}), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$621. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{4}{\pi+4}(1 + \operatorname{arctg} x) \left(\operatorname{arctg} \xi - \frac{\pi}{4} \right), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{4}{\pi+4}(1 + \operatorname{arctg} \xi) \left(\operatorname{arctg} x - \frac{\pi}{4} \right), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$622. G(x, \xi) = \begin{cases} \operatorname{arctg} x \left(-\frac{4}{\pi+2} \operatorname{arctg} \xi + 1 \right), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \operatorname{arctg} \xi \left(-\frac{4}{\pi+2} \operatorname{arctg} x + 1 \right), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$623. G(x, \xi) = \frac{2}{\pi+2\sqrt{3}} \begin{cases} \left(1 + \sqrt{3} \operatorname{arctg} \frac{x}{\sqrt{3}} \right) \left(\frac{\pi}{6} - \operatorname{arctg} \frac{\xi}{\sqrt{3}} \right), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \left(1 + \sqrt{3} \operatorname{arctg} \frac{\xi}{\sqrt{3}} \right) \left(\frac{\pi}{6} - \operatorname{arctg} \frac{x}{\sqrt{3}} \right), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$624. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1}{21} \left[\frac{1}{(x+1)^2} - (x+1) \right] \left[\frac{8}{(\xi+1)^2} - (\xi+1) \right], & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1}{21} \left[\frac{1}{(\xi+1)^2} - (\xi+1) \right] \left[\frac{8}{(x+1)^2} - (x+1) \right], & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$625. G(x, \xi) = \frac{1}{60} \begin{cases} \left[\frac{(x-2)^3 - 16}{x-2} \right] \left[\frac{1}{\xi-2} - (\xi-2)^3 \right], & 0 \leq x \leq \xi, \\ \left[\frac{(\xi-2)^3 - 16}{\xi-2} \right] \left[\frac{1}{x-2} - (x-2)^3 \right], & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$626. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{x^2}{4} \left[\frac{1}{\xi^2} - \xi^2 \right], & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{\xi^2}{4} \left[\frac{1}{x^2} - x^2 \right], & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$627. G(x, \xi) = \begin{cases} x^2 (\xi - \xi^2), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \xi^2 (x - x^2), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$628. G(x, \xi) = \begin{cases} -\frac{1}{2}(x - \xi) - \frac{1}{4}, & 0 \leq x \leq \xi, \\ -\frac{1}{2}(\xi - x) - \frac{1}{4}, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$629. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{chk(x-\xi+1)}{2k \operatorname{sh} k}, & -1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{chk(\xi-x+1)}{2k \operatorname{sh} k}, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$630. G(x, \xi) = \frac{1}{2} \sin x |x - \xi|$$

$$631. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{\xi^2 - 4}{2\xi^2}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{x^2 - 4}{2\xi^2}, & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$632. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1-x^2}{2\xi^2 x}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1-\xi^2}{2\xi^2 x}, & \xi \leq x < \infty \end{cases}$$

$$633. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1}{2} \frac{1}{\xi}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1}{2} \frac{1}{x}, & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$634. G(x, \xi) = \begin{cases} \ln \frac{2}{\xi}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \ln \frac{2}{x}, & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$635. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{-\ln x}{x\xi}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{-\ln \xi}{x\xi}, & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$636. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1}{x} \left(\frac{1}{\xi^2} - \frac{2}{\xi} \right), & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1}{\xi} \left(\frac{1}{x^2} - \frac{2}{x} \right), & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$637. G(x, \xi) = \begin{cases} \operatorname{tg} x (1 - \operatorname{tg} \xi), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \operatorname{tg} \xi (1 - \operatorname{tg} x), & \xi \leq x \leq \frac{\pi}{4}. \end{cases}$$

$$638. G(x, \xi) = \begin{cases} -\sin x (\sqrt{2} \sin \xi - 1), & 0 \leq x \leq \xi, \\ -\sin \xi (\sqrt{2} \sin x - 1), & \xi \leq x \leq \frac{\pi}{4}. \end{cases}$$

$$639. G(x, \xi) = \begin{cases} (\operatorname{tg} x + 1)(\operatorname{tg} \xi - 3), & 0 \leq x \leq \xi, \\ (\operatorname{tg} \xi + 1)(\operatorname{tg} x - 3), & \xi \leq x \leq \frac{\pi}{4}. \end{cases}$$

$$640. G(x, \xi) = \begin{cases} -\operatorname{tg} x, & 0 \leq x \leq \xi, \\ -\operatorname{tg} \xi, & \xi \leq x \leq \frac{\pi}{2}. \end{cases}$$

$$641. G(x, \xi) = \begin{cases} \operatorname{ctg} \xi + 1, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \operatorname{ctg} x + 1, & \xi \leq x \leq \frac{\pi}{2}. \end{cases}$$

$$642. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{x^2}{5\xi^2}, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{\xi^2}{5x}, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$643. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{x^2}{3} \left[\frac{1}{\xi} - \xi^2 \right], & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{\xi^2}{3} \left[\frac{1}{x} - x^2 \right], & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$644. G(x, \xi) = \begin{cases} 1 - \ln \xi, & 0 \leq x \leq \xi, \\ 1 - \ln x, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$645. G(x, \xi) = \begin{cases} e^{x\xi} \int_{\xi}^1 \frac{e^{-2t}}{t} dt, & 0 \leq x \leq \xi, \\ e^{x\xi} \int_x^1 \frac{e^{-2t}}{t} dt, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$646. G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1}{x\xi^2}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1}{\xi x^2}, & \xi \leq x \leq 3. \end{cases}$$

$$647. G(x, \xi) = \begin{cases} -\frac{1}{2 + \int_0^x e^{-t^2} dt} \left(\int_0^x e^{-t^2} dt + 2 \right) \int_1^{\xi} e^{-t^2} dt, & 0 \leq x \leq \xi, \\ -\frac{1}{2 + \int_0^{\xi} e^{-t^2} dt} \left(\int_0^{\xi} e^{-t^2} dt + 2 \right) \int_1^x e^{-t^2} dt, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$648. G(x, \xi) = \begin{cases} -\ln(\xi+1), & -1 \leq x \leq \xi, \\ -\ln(x+1), & \xi \leq x \leq 0. \end{cases}$$

$$649. G(x, \xi) = \begin{cases} x \left[1 + \frac{\xi}{2} \ln \frac{\xi-1}{\xi+1} + \frac{\xi}{2} (\ln 3 - 1) \right], & 1 \leq x \leq \xi, \\ \xi \left[1 + \frac{x}{2} \ln \frac{x-1}{x+1} + \frac{x}{2} (\ln 3 - 1) \right], & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$650. y(x) = -\lambda \int_0^1 G(x, \xi) y(\xi) d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} \operatorname{arctg} x, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \operatorname{arctg} \xi, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$651. y(x) = -\lambda \int_0^1 G(x, \xi) y(\xi) d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} (-e^{-x} + 1)e^{-\xi}, & 0 \leq x \leq \xi, \\ (-e^{-\xi} + 1)e^{-x}, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$652. y(x) = \lambda \int_0^1 G(x, \xi) y(\xi) d\xi + \int_0^1 G(x, \xi) f(\xi) d\xi, \text{ бy ерда}$$

$$G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{-\xi+1}{h+1}(x+h), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{-x+1}{h+1}(\xi+h), & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$653. y(x) = -\lambda \int_0^1 G(x, \xi) \xi \cdot y(\xi) d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} \ln \xi, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \ln x, & \xi \leq x \leq 1. \end{cases}$$

$$654. y(x) = \int_1^e G(x, \xi) f(\xi) d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} (x + \ln x - 1)(\xi + \ln \xi), & 1 \leq x \leq \xi, \\ (\xi + \ln \xi - 1)(x + \ln x), & \xi \leq x \leq e. \end{cases}$$

$$655. y(x) = \int_1^2 G(x, \xi) f(\xi) d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} \left(\frac{1}{x} - \frac{1}{x^2}\right) \frac{1}{\xi^2}, & 1 \leq x \leq \xi, \\ \left(\frac{1}{\xi} - \frac{1}{\xi^2}\right) \frac{1}{x^2}, & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$656. y(x) = \lambda \int_0^{\frac{\pi}{2}} G(x, \xi) \xi \cdot y(\xi) d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1}{3} t g^3 x + t g x + \frac{1}{2}, & 0 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1}{3} t g^3 \xi + t g \xi + \frac{1}{2}, & \xi \leq x \leq \frac{\pi}{2}. \end{cases}$$

$$657. y(x) = (\lambda - 1) \int_1^2 G(x, \xi) \cos 2\xi \cdot y(\xi) d\xi, \quad \text{бу ерда}$$

$$G(x, \xi) = \frac{1}{15} \begin{cases} (x - x^{-2})(\xi + 4\xi^{-2}), & 1 \leq x \leq \xi, \\ (\xi - \xi^{-2})(x + 4x^{-2}), & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$658. y(x) = (\lambda - a) \int_0^1 G(x, \xi) y(\xi) d\xi, \quad \text{бу ерда}$$

$$G(x, \xi) = -\frac{1}{\sqrt{a} \sin \sqrt{a}} \begin{cases} \cos \sqrt{a} x \cdot \cos \sqrt{a} (\xi - 1), & 0 \leq x \leq \xi, \\ \cos \sqrt{a} \xi \cdot \cos \sqrt{a} (x - 1), & \xi \leq x \leq 1, \end{cases}$$

$a > 0, \quad a \neq (\pi n)^2, \quad n - \text{бутун сон.}$

$$659. y(x) = \lambda \int_1^2 G(x, \xi) \frac{y(\xi)}{\xi^2} d\xi, \quad G(x, \xi) = \begin{cases} \frac{1}{2}(x^2 - 1), & 1 \leq x \leq \xi, \\ \frac{1}{2}(\xi^2 - 1), & \xi \leq x \leq 2. \end{cases}$$

$$660. \lambda_k = -\frac{k^2 \pi^2}{l^2}, \quad y_k = \cos \frac{k\pi x}{l}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$661. \lambda_k = -k^2 \pi^2, \quad y_k = \sqrt{x} \sin(k\pi \ln x), \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$662. \lambda_k - \text{хос қиймат } J_0(\sqrt{\lambda}) = 0 \quad \text{тенгламанинг ечими,}$$

$$y_k(x) = J_0(\sqrt{\lambda_k} x), \quad \text{бу ерда } J_0(z) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k+1)} \left(\frac{z}{2}\right)^{2k} \quad - \text{нолинчи}$$

тартибли Бессел функцияси [1], [2].

Кўрсатма. $\lambda > 0$ да тенгламани $\sqrt{\lambda_k} x = t$ алмаштириш ёрдамида

$$y'' + (1/t) y' + y = 0$$

кўринишдаги Бессел тенгламасига ($\nu = 0$) келтирамиз [19]. Унинг

ечими $y = C J_0(t)$.

663. а) хос қиймат қуйидаги тенгламадан аниқланади:

$$a_1 \rho_1 \operatorname{ctgx} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_1} x_0 + a_2 \rho_2 \operatorname{ctgx} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_2} (l - x_0) = 0;$$

хос функция эса

$$v_n(x) = \begin{cases} \frac{\sin \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_1} x}{\sin \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_1} x_0}, & 0 < x < x_0, \\ \frac{\sin \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_2} (l - x)}{\sin \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_2} (l - x_0)}, & x_0 < x < l, \end{cases}$$

кўринишда бўлади.

б) хос қймат куйидаги тенгламадан аниқланади:

$$a_1 \rho_1 \operatorname{tgx} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_1} x_0 + a_2 \rho_2 \operatorname{tgx} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_2} (l - x_0) = 0;$$

хос функция эса

$$v_n(x) = \begin{cases} \frac{\cos \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_1} x}{\cos \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_1} x_0}, & 0 < x < x_0, \\ \frac{\cos \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_2} (l - x)}{\cos \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_2} (l - x_0)}, & x_0 < x < l, \end{cases}$$

кўринишда бўлади.

с) хос қймат куйидаги тенгламадан аниқланади:

$$a_1 \rho_1 \frac{h_1 - \frac{\sqrt{\lambda}}{a_1} \operatorname{tg} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_1} x_0}{\frac{\sqrt{\lambda}}{a_1} + h_1 \operatorname{tg} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_1} x_0} + a_2 \rho_2 \frac{h_2 - \frac{\sqrt{\lambda}}{a_2} \operatorname{tg} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_2} (l - x_0)}{\frac{\sqrt{\lambda}}{a_2} + h_2 \operatorname{tg} \frac{\sqrt{\lambda}}{a_2} (l - x_0)} = 0;$$

хос функция эса

$$\vartheta_n(x) = \begin{cases} \frac{X_n(x)}{X_n(x_0)}, & 0 < x < x_0, \\ \frac{Y_n(x)}{Y_n(x_0)}, & x_0 < x < l, \end{cases}$$

кўринишда бўлади, бу ерда

$$X_n(x) = \sqrt{\lambda_n} \cos \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_1} x + a_1 h_1 \sin \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_1} x,$$

$$Y_n(x) = \sqrt{\lambda_n} \cos \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_2} (l-x) + a_2 h_2 \sin \frac{\sqrt{\lambda_n}}{a_2} (l-x).$$

Кўрсатма. Қўйилган масала ечими куйидаги

$$\vartheta(x) = \begin{cases} \frac{X(x)}{X(x_0)}, & 0 < x < x_0, \\ \frac{Y(x)}{Y(x_0)}, & x_0 < x < l, \end{cases}$$

кўринишда изланади, бу ерда

$$X''(x) + \frac{\lambda}{a_1^2} X(x) = 0, \quad X(0) = 0,$$

$$Y''(x) + \frac{\lambda}{a_2^2} Y(x) = 0, \quad X(l) = 0.$$

664. а) $\lambda_n = a^2 \frac{\mu_n^4}{l^4}$, ($n = 0, 1, 2, \dots$), бу ерда $\mu_n - ch\mu \cdot \cos\mu$ тенгламанинг ечими;

$$V_n(x) = A_n \left\{ \left(ch \frac{\mu_n x}{l} - \cos \frac{\mu_n x}{l} \right) (sh \mu_n - \sin \mu_n) - \right. \\ \left. - (ch \mu_n - \cos \mu_n) \left(sh \frac{\mu_n x}{l} - \sin \frac{\mu_n x}{l} \right) \right\},$$

A_n - ихтиёрий кўпайтувчи;

б) $\lambda_n = a^2 \cdot \frac{\mu_n^4}{l^4}$, ($n = 0, 1, 2, \dots$), бу ерда $\mu_n - ch\mu \cdot \cos\mu$ тенгламанинг ечими;

$$V_n(x) = A_n \left\{ \left(ch \frac{\mu_n x}{l} + \cos \frac{\mu_n x}{l} \right) (sh \mu_n - \sin \mu_n) - \right. \\ \left. - (ch \mu_n + \cos \mu_n) \left(sh \frac{\mu_n x}{l} - \sin \frac{\mu_n x}{l} \right) \right\};$$

с) $\lambda_n = a^2 \frac{\mu_n^4}{l^4}$, ($n = 0, 1, 2, \dots$), бу ерда $\mu_n - ch\mu \cdot \cos\mu = 1$ тенгламанинг ечими;

$$V_n(x) = A_n \left\{ \left(ch \frac{\mu_n x}{l} - \cos \frac{\mu_n x}{l} \right) (sh \mu_n - \sin \mu_n) - \right. \\ \left. - (ch \mu_n - \cos \mu_n) \left(sh \frac{\mu_n x}{l} - \sin \frac{\mu_n x}{l} \right) \right\}.$$

665. а) $\lambda_{m,n} = \pi^2 \left(\frac{m^2}{a^2} + \frac{n^2}{b^2} \right)$, ($m, n = 1, 2, \dots$);

б) $\lambda_{m,n} = \pi^2 \left(\frac{m^2}{a^2} + \frac{n^2}{b^2} \right)$, ($m, n = 0, 1, 2, \dots$);

с) $\lambda_{m,n} = \pi^2 \left(\frac{m^2}{a^2} + \frac{n^2}{b^2} \right)$, ($m = 1, 2, \dots$; $n = 0, 1, 2, \dots$);

д) $\lambda_{m,n} = \frac{\pi^2}{4} \left(\left(\frac{2m+1}{a} \right)^2 + \left(\frac{2n+1}{b} \right)^2 \right)$, ($m, n = 0, 1, 2, \dots$).

Кўрсатма. Тенгламанинг ечими $u = X(x) \cdot Y(y)$ кўринишда изланади.

§ 6

666. а) $u(x, y) = \frac{4U_0}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2n+1)\pi}{2} y \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{2} (p-x)}{(2n+1) \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{2} p}$;

б) $u(x, y) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \sin \frac{(2n+1)\pi}{2} x \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{2} y$,

$$a_n = \frac{2}{p} \operatorname{sh}^{-1} \frac{(2n+1)\pi s}{2p} \int_0^p f(x) \sin \frac{(2n+1)\pi}{2} x dx;$$

$$c) \quad u(x, y) = \frac{4V}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2n+1)\pi}{p} x \cdot \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{p} y}{(2n+1) \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{s} s} +$$

$$+ \frac{4U}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2n+1)\pi}{s} y \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{s} (p-x)}{(2n+1) \operatorname{sh} \frac{(2n+1)\pi}{p} p};$$

$$d) \quad u(x, y) = U + \frac{2p}{\pi} \left[T \operatorname{sh} \frac{\pi}{2p} y - \left(\operatorname{ch}^{-1} \frac{\pi s}{2p} \right) \left(\frac{2U}{p} + T \operatorname{sh} \frac{\pi s}{2p} \right) \operatorname{ch} \frac{\pi}{2p} y \right] \times$$

$$\times \sin \frac{\pi}{2p} x - \frac{4U}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{\operatorname{ch}^{-1} \frac{(2k+1)\pi s}{2p}}{2k+1} \operatorname{ch} \frac{(2k+1)\pi}{2p} y \sin \frac{(2k+1)\pi}{2p} x;$$

$$e) \quad u(x, y) = \frac{(pB-2A)y}{2s} + A - \frac{4pB}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\cos \frac{(2k+1)\pi}{p} x \operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi}{p} y}{(2k+1)^2 \operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi s}{p}};$$

$$f) \quad u(x, y) = A + \frac{A(s-2)x}{2p} - \frac{4bA}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi x}{s}}{(2k+1)^2 \operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi p}{s}} \cdot \cos \frac{(2k+1)\pi y}{s};$$

$$g) \quad u(x, y) = \frac{4qs}{\pi^2} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2k+1)\pi y}{s} \operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi x}{s}}{(2k+1)^2 \cos \frac{(2k+1)\pi p}{s}} +$$

$$+ \frac{4U}{\pi} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2k+1)\pi x}{2p} \operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi y}{2p}}{(2k+1) \operatorname{sh} \frac{(2k+1)\pi s}{2p}};$$

$$667. a) \quad u(x, y) = \frac{8l}{\pi^3} \sum_{k=0}^{\infty} \frac{e^{-\frac{(2k+1)\pi x}{l}}}{(2k+1)^3} \cdot \sin \frac{(2k+1)\pi y}{l};$$

$$b) \quad u(x, y) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k e^{-\frac{(2k+1)\pi x}{2l}} \sin \frac{(2k+1)\pi y}{2l},$$

$$a_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(y) \cdot \sin \frac{(2k+1)\pi y}{2l} dy;$$

$$c) u(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} \left\{ \frac{2(h^2 + \lambda_k^2)}{(h^2 + \lambda_k^2)l + h} \int_0^l f(\xi) \cdot \cos \lambda_k \xi d\xi \right\} \cdot e^{-\lambda_k x} \cos \lambda_k y,$$

бу ерда λ_k - хос сонлар λl $g \lambda l = h$ тенгламанинг мусбат ечимлари.

$$d) u(x, y) = 2(1 + hl) \sum_{k=1}^{\infty} \frac{e^{-\lambda_k x}}{[(h^2 + \lambda_k^2)l + h] \lambda_k} \cdot Y_k(y),$$

бу ерда $Y_k(y) = \lambda_k \cos \lambda_k y + h \sin \lambda_k y$, λ_k - хос сонлар $h l g \lambda l = -\lambda$ тенгламанинг мусбат ечимлари.

$$668. u(x, y) = \frac{2A}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} \cdot e^{-\frac{k\pi}{l} y} \sin \frac{k\pi x}{l}.$$

669. a) $u(r, \varphi) = -1 - \frac{r}{2R} \cos \varphi + \frac{\pi r}{R} \sin \varphi + 2 \sum_{k=2}^{\infty} \frac{1}{(k^2 - 1)^2} \left(\frac{r}{R} \right)^k \cos k \varphi$, бу ерда λ_k хос сонлар $\lambda l g \lambda l = h$ тенгламанинг мусбат илдиэлари.

$$b) u(r, \varphi) = \frac{2\pi^2}{3} - 4 \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k^2} \left(\frac{r}{R} \right)^k \cos k \varphi;$$

$$c) u(r, \varphi) = \frac{T}{h} + \frac{Qr}{1 + Rh} \sin \varphi + \frac{Ur^3}{R^2(3 + Rh)} \cos 3\varphi;$$

$$d) u(r, \varphi) = \text{Arcos } \varphi + C; \quad e) u(r, \varphi) = \frac{A}{2R} r^2 \cos 2\varphi + C;$$

$$f) u(r, \varphi) = \frac{1}{4} \left(3r \sin \varphi - \frac{r^3}{3R^2} \sin 3\varphi \right) + C.$$

$$g) u(r, \varphi) = C + \sum_{n=1}^{\infty} r^n (A_n \cos n\varphi + B_n \sin n\varphi), \text{ бу ерда } \int_0^{2\pi} f(\varphi) d\varphi = 0,$$

$$A_n = \frac{1}{n\pi R^{n-1}} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos n\varphi d\varphi, \quad B_n = \frac{1}{n\pi R^{n-1}} \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin n\varphi d\varphi, \quad \text{ихтиё-}$$

рий ўзгармас сон.

$$670. a) u(r, \varphi) = \frac{2T}{\pi} + \frac{4T}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{1 - 4k^2} \left(\frac{R}{r} \right)^k \cos k \varphi;$$

$$b) u(r, \varphi) = C + \frac{4R^2}{3r} \cos \varphi + \frac{R^3}{4r^2} \cos 2\varphi -$$

$$- \frac{\pi R^3}{r^2} \sin 2\varphi + 4R \sum_{k=3}^{\infty} \frac{1}{4 - k^2} \left(\frac{R}{r} \right)^k \cos k \varphi;$$

$$c) u(r, \varphi) = \pi U - \frac{RU}{r} \sin \varphi + 2U \sum_{k=2}^{\infty} \frac{2k^2 - 1}{k(1 - k^2)} \left(\frac{R}{r}\right)^k \sin k \varphi;$$

$$d) u(r, \varphi) = -\frac{A_0}{2\pi h} - \frac{R}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n + hR} \left(\frac{R}{r}\right)^n (A_n \cos n \varphi + B_n \sin n \varphi),$$

бу ерда $A_n = \int_0^{2\pi} f(\varphi) \cos n \varphi d\varphi, \quad B_n = \int_0^{2\pi} f(\varphi) \sin n \varphi d\varphi.$

$$671. a) u_1 + (u_2 - u_1) \frac{\ln r}{\ln 2}; \quad b) \frac{3}{2} \frac{\ln r}{\ln 2} + \left(\frac{2}{3r^2} - \frac{1}{6} r^2\right) \cos 2\varphi.$$

$$672. a) u(r, \varphi) = A \cdot \frac{\ln \frac{r}{b}}{\ln \frac{a}{b}} + \frac{B b^2}{b^4 - a^4} \left(r^2 - \frac{a^4}{r^2}\right) \sin 2\varphi;$$

$$b) u(r, \varphi) = \frac{b}{b^2 - a^2} \left(r - \frac{a^2}{r}\right) \cos \varphi;$$

$$c) u(r, \varphi) = Q + \frac{a^2 q}{a^2 + b^2} \left(r - \frac{b^2}{r}\right) \cos \varphi + \frac{b^2 T}{a^4 + b^4} \left(r^2 + \frac{a^4}{r^2}\right) \sin 2\varphi;$$

$$d) u(r, \varphi) = \alpha_0^{(2)} + \alpha_0^{(1)} a \ln \frac{r}{b} + \\ + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(\alpha_k^{(1)} b^{-k} + k a^{-k-1} \alpha_k^{(2)}) r^k + (k \alpha_k^{(2)} a^{k-1} - b^k \alpha_k^{(1)}) r^{-k}}{k (a^{k-1} b^{-k} + b^k a^{-k-1})} \cdot \cos k \varphi + \\ + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(\beta_k^{(1)} b^{-k} + k a^{-k-1} \beta_k^{(2)}) r^k + (k \beta_k^{(2)} a^{k-1} - b^k \beta_k^{(1)}) r^{-k}}{k (a^{k-1} b^{-k} + b^k a^{-k-1})} \cdot \sin k \varphi,$$

бу ерда $\alpha_0^{(1)} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_1(\varphi) d\varphi, \quad \alpha_n^{(1)} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_1(\varphi) \cos n \varphi d\varphi,$

$$\alpha_0^{(2)} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_2(\varphi) d\varphi, \quad \alpha_n^{(2)} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_2(\varphi) \cos n \varphi d\varphi,$$

$$\beta_n^{(1)} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_1(\varphi) \sin n \varphi d\varphi, \quad \beta_n^{(2)} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f_2(\varphi) \sin n \varphi d\varphi.$$

$$673. a) u(r, \varphi) = \frac{\alpha U}{2} - \frac{4\alpha U}{\pi^2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \left(\frac{r}{R}\right)^{\frac{k\pi}{\alpha}} \cos \frac{k\pi\varphi}{\alpha};$$

$$b) u(r, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k r^{\frac{(2k+1)\pi}{2\alpha}} \cos \frac{(2k+1)\pi}{2\alpha} \varphi,$$

$$a_k = \frac{2}{\alpha} R^{-\frac{(2k+1)\pi}{2\alpha}} \int_0^{\alpha} f(\varphi) \cos \frac{(2k+1)\pi}{2\alpha} \varphi d\varphi;$$

$$c) u(r, \varphi) = \frac{2A\alpha}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{k+1}}{k} \left(\frac{r}{R}\right)^{\frac{k\pi}{\alpha}} \sin \frac{k\pi\varphi}{\alpha};$$

$$d) u(r, \varphi) = \frac{4\alpha Q R}{\pi^2} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \left(\frac{r}{R}\right)^{\frac{k\pi}{\alpha}} \sin \frac{k\pi\varphi}{\alpha}.$$

$$674. u(r, \varphi) = \frac{2\alpha A}{\pi} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n+1}}{n} \left(\frac{r}{\alpha}\right)^{\frac{n\pi}{\alpha}} \sin \frac{k\pi\varphi}{\alpha}.$$

Кўрсатма. Масала **Фурье** усули ёрдамида куйидаги

$u(r, \varphi) = \sum_{n=1}^{\infty} C_n r^{\frac{n\pi}{\alpha}} \sin \frac{\pi n}{\alpha} \varphi$ қаторга келтирилади, C_n коэффициент

$u(a, \varphi) = A\varphi, 0 \leq \varphi \leq \alpha$ чегаравий шартга асосан аниқланади.

$$675. u = \frac{16Qp^2}{k\pi^3} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{(2n+1)^3} \left[1 - \frac{\operatorname{ch} \left[\frac{(2n+1)(s-y)\pi}{2p} \right]}{\operatorname{ch} \left[\frac{(2n+1)s\pi}{2p} \right]} \right] \sin \left[\frac{(2n+1)\pi}{2p} x \right].$$

$$676. u(r, z) = \frac{2}{R^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\operatorname{sh} \left(\frac{\mu_n}{R} z \right) J_0 \left(\frac{\mu_n}{R} r \right)}{\operatorname{sh} \left(\frac{\mu_n}{R} h \right) J_1^2(\mu_n)} \int_0^R r f(r) J_0 \left(\frac{\mu_n}{R} r \right) dr,$$

бу ерда $\lambda_n = \left(\frac{\mu_n}{R} \right)$ – хос қийматлар, $J_0(x)$ ва $J_1(x)$ – биринчи турдаги Бессел функциялари[2].

$$677. u(r, \theta, \varphi) = \left(-r + \frac{4}{r^2} \right) \cos \theta + \left(r^2 - \frac{32}{r^3} \right) \sin^2 \theta \cdot \sin 2\varphi.$$

Кўрсатма. Масалани ечишда куйидаги ечимдан

$$u(r, \theta, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \left[\left(A_{nm} r^n + \frac{B_{nm}}{r^{n+1}} \right) \cos m\varphi + \left(C_{nm} r^n + \frac{D_{nm}}{r^{n+1}} \right) \sin m\varphi \right] \cdot P_n^{(m)}(\cos \theta)$$

аланилади, бу ердаги $A_{nm}, B_{nm}, C_{nm}, D_{nm}$ коэффициентлар чегаравий шартларга асосан топилади.

Бунга ва масалага кўра ечимни

$$u(r, \theta, \varphi) = \left(ar + \frac{b}{r^2} \right) \cos \theta + \left(cr^2 - \frac{d}{r^3} \right) \sin^2 \theta \cdot \sin 2\varphi$$

кўринишда ҳам излаш мумкин.

678. $u(r, \theta, \varphi) = 1 + \frac{1}{84} r^2 (r^2 - a^2) P_2^{(1)}(\cos \theta) \cos \varphi$, бу ерда

$P_2^{(1)}(x)$ — кўшиб олинган Лежандр функцияси [2].

Кўрсатма. Масаланинг ечими куйидаги

$$u(r, \theta, \varphi) = v(r, \theta, \varphi) + w(r)$$

кўринишда изланади, бу ерда $v(r, \theta, \varphi)$ ва $w(r)$ функциялар мос равишда

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial v}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial v}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 v}{\partial \varphi^2} = \frac{r^2}{2} \cos \varphi \cdot \sin 2\theta,$$

$$0 < r < a, \quad 0 < \theta < \pi, \quad 0 \leq \varphi < 2\pi, \quad v(a, \theta, \varphi) = 0, \quad \theta \in [0, \pi], \quad \varphi \in [0, 2\pi]$$

ва

$$\begin{cases} \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 w'(r)) = 0, & 0 < r < a, \\ w(a) = 1, \quad |w(0)| < +\infty; \end{cases}$$

масалаларнинг ечими.

$$679. \quad u_{m,n}(r, \varphi) = \cos \left(\frac{\pi n}{\varphi_0} \varphi \right) \times$$

$$\times \left[J_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu_m^{(n)} \cdot r) N'_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu_m^{(n)} \cdot a) - J'_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu_m^{(n)} \cdot a) N_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu_m^{(n)} r) \right],$$

бу ерда $\mu_m^{(n)}$ — куйидаги тенгламани ечими:

$$\frac{J'_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu \cdot a)}{J'_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu \cdot b)} = \frac{N'_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu \cdot a)}{N'_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu \cdot b)}, \quad N_{\frac{\pi n}{\varphi_0}}(\mu \cdot r) - \text{иккинчи тур Бессел}$$

функцияси [19].

$$680. u(r, \varphi) = \frac{I_0(\beta \cdot r)}{I_0(\beta \cdot a)} \cdot u_0, \text{ бу ерда } I_0(x) - \text{мавхум аргументли}$$

Бессел функцияси[19].

Кўрсатма. Масаланинг ечими куйидаги

$$u(r, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} [A_n \cos n \varphi + B_n \sin n \varphi] \cdot I_n(\beta r)$$

қатордан топилади, A_n , B_n коэффициентлар чегаравий шартларга асосан аниқланади.

$$681. u(r, \theta) = \frac{\sqrt{a} I_3(\beta r)}{\sqrt{r} I_3(\beta a)} \cdot u_0 \cdot \cos \theta.$$

Кўрсатма. Масаланинг ечими куйидаги

$u(r, \theta) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{C_n I_{1+n}(\beta r)}{\sqrt{r}} P_n(\cos \theta)$ қатордан топилади, C_n коэффициент чегаравий шартга асосан аниқланади.

$$682. u(r) = \frac{Aa^2}{\beta a \cos \beta a - \sin \beta a} \cdot \frac{\sin \beta r}{r}.$$

Кўрсатма. Масаланинг ечими куйидаги кўринишда $u(r) = \frac{1}{r} v(r)$ изланади.

$$683. u(r) = \frac{Aa^2}{e^{i\beta a}(1-i\beta a)} \cdot \frac{e^{i\beta r}}{r}.$$

$$684. u(r) = \frac{Aa \cdot \text{sh}(\beta r)}{r \cdot \text{sh}(\beta a)}.$$

$$685. u(r) = \frac{Aa e^{-\beta r}}{e^{-\beta a} r}.$$

$$686. \text{a) } u(r, \theta, \varphi) = \frac{1}{7} \left(-r + \frac{1}{r^2} \right) \sin \varphi \cdot \sin \theta;$$

$$\text{b) } u(r, \theta, \varphi) = \frac{12}{7} \left(r - \frac{1}{r^2} \right) \cos \theta + \left(\frac{96}{31r^2} - \frac{2r^2}{31} \right) \sin 2\varphi \cdot \sin^2 \theta;$$

$$\text{c) } u(r, \theta, \varphi) = 4 \left(r - \frac{1}{r^2} \right) \cos \theta + \left(\frac{8}{r^2} - r \right) \cos \varphi \cdot \sin \theta;$$

$$d) u(r, \theta, \varphi) = \left(14 - \frac{12}{r}\right) P_0(\cos \theta) + r^2(1 - 3\cos^2 \theta - \sin 2\varphi \cdot \sin^2 \theta);$$

$$e) u(r, \theta, \varphi) = \frac{12}{7} \left(-\frac{r}{2} + \frac{4}{r^2}\right) \cos \varphi \cdot \sin \theta + \frac{12}{31} \left(\frac{8}{r^3} - \frac{r^2}{4}\right) \cos \varphi \cdot \sin 2\theta;$$

$$f) u(r, \theta, \varphi) = \left[\left(\frac{8}{31} \cos 2\varphi - \frac{1}{31} \sin 2\varphi\right) r^2 + \left(-\frac{8}{31} \cos 2\varphi + \frac{32}{31} \sin 2\varphi\right) \frac{1}{r^3}\right] \cdot \sin^2 \theta;$$

$$g) u(r, \theta, \varphi) = \left[\left(-\frac{1}{31} \cos \varphi - \frac{8}{31} \sin \varphi\right) r^2 + \left(\frac{32}{31} \cos \varphi - \frac{8}{31} \sin \varphi\right) \frac{1}{r^3}\right] \cdot \sin 2\theta;$$

$$h) u(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{32}{r^3} - r^2\right) \sin 2\theta \cdot \sin \varphi + \left(8r^2 - \frac{8}{r^3}\right) \cos 2\varphi \cdot \sin^2 \theta.$$

Кўрсатма. Масалаларни ечишда IV бобнинг 6-§ даги (4.158) формуладан фойдаланилади.

$$687. a) u(r, \theta, \varphi) = \left(r + \frac{4}{r^2}\right) \sin \theta \cdot \sin \varphi + 3r^2 \sin 2\theta \cdot \sin \varphi;$$

$$b) u(r, \theta, \varphi) = 1 + \frac{12}{5} \left(r - \frac{1}{r^2}\right) \cos \varphi \cdot P_1^{(1)}(\cos \theta) + \frac{16}{97} \left(r^3 - \frac{1}{r^4}\right) \cos \varphi \times \\ \times P_3^{(1)}(\cos \theta) + \frac{4}{97} \left(r^3 - \frac{1}{r^4}\right) \sin 2\varphi \cdot P_3^{(2)}(\cos \theta).$$

Кўрсатма. Масалаларни ечишда куйдагини

$$u_r \Big|_{r=2} = 2P_3^{(1)}(\cos \theta) \cos \varphi + \frac{1}{2} P_3^{(2)}(\cos \theta) \sin 2\varphi + 3P_1^{(1)}(\cos \theta) \cos \varphi$$

ҳисобга олиб,

$$u(r, \theta, \varphi) = C + \frac{d}{r} + \left(ar - \frac{b}{r^2}\right) \cos \varphi \cdot \sin \theta + \left(fr^3 - \frac{h}{r^4}\right) \cos \varphi \times \\ \times P_3^{(1)}(\cos \theta) + \left(lr^3 - \frac{m}{r^4}\right) \sin 2\varphi \cdot P_3^{(2)}(\cos \theta)$$

формуладан фойдаланилади.

$$688. a) u(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{r}{R}\right)^3 \sin\left(2\varphi + \frac{\pi}{6}\right) \cdot \sin^2 \theta \cdot \cos \theta;$$

$$b) u(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{r}{R}\right)^3 \sin\left(3\varphi + \frac{\pi}{4}\right) \cdot \sin^3 \theta;$$

$$c) u(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{r}{R}\right)^2 \cos\left(2\varphi - \frac{\pi}{4}\right) \cdot \sin^2 \theta + \frac{r}{R} \sin \theta \cdot \sin \varphi;$$

$$d) u(r, \theta, \varphi) = r^2 \cos\left(2\varphi + \frac{\pi}{3}\right) \cdot \sin^2 \theta ;$$

$$e) u(r, \theta, \varphi) = \sin\left(\varphi + \frac{\pi}{6}\right) (r \sin \theta + r^2 \sin 2\theta) ;$$

$$f) u(r, \theta, \varphi) = \frac{2}{3} - \frac{r^2}{6} (3 \cos 2\theta + 1) + r \sin \theta \cdot \sin \varphi ;$$

$$g) u(r, \theta, \varphi) = 1 + \frac{r^{10}}{10} \sin^{10} \theta \cdot \sin 10 \varphi .$$

Кўрсатма. Масалаларни ечишда қуйидаги

$$u(r, \theta, \varphi) = \sum_{k=0}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^k Y_k(\theta, \varphi)$$

формуладан фойдаланилади, бу ерда

$$Y_k(\theta, \varphi) = \sum_{n=1}^k (a_n \cos n\varphi + b_n \sin n\varphi) P_k^{(n)}(\cos \theta),$$

$$P_k^{(n)}(\xi) = (1-\xi)^2 \frac{d^n P_k(\xi)}{d\xi^k}, \quad P_k(\xi) \quad (k=1, 2, \dots) - \text{Лежандр полиноми} [2].$$

$$689. a) u(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{R}{r}\right)^3 \cos\left(3\varphi + \frac{\pi}{4}\right) \cdot \sin^3 \theta \cdot \cos \theta ;$$

$$b) u(r, \theta, \varphi) = \left(\frac{R}{r}\right)^{101} \sin^{100} \theta \cdot \sin 100 \varphi ;$$

$$c) u(r, \theta, \varphi) = \sin\left(\varphi + \frac{\pi}{6}\right) \times$$

$$\times \left[\frac{R}{2+R} \left(\frac{R}{r}\right)^2 P_1^{(1)}(\cos \theta) + \frac{6}{6(3+R)} \left(\frac{R}{r}\right)^4 P_2^{(1)}(\cos \theta) \right].$$

Кўрсатма. Масалаларни ечишда қуйидагини

$$(u - u_r)|_{r=R} = \left[\frac{1}{2} P_1^{(1)}(\cos \theta) + \frac{1}{6} P_2^{(1)}(\cos \theta) \right] \cdot \sin\left(\varphi + \frac{\pi}{6}\right)$$

хисобга олиб,

$$u(r, \theta, \varphi) = \sin\left(\varphi + \frac{\pi}{6}\right) \left[A \left(\frac{R}{r}\right)^2 P_1^{(1)}(\cos \theta) + B \left(\frac{R}{r}\right)^4 P_2^{(1)}(\cos \theta) \right]$$

формуладан фойдаланилади.

АДАБИЁТЛАР

1. Арсенин В.Я. Методы математической физики и специальные функции. – М.: Наука, 1974.
2. Бейтмен Г., Эрдейи А. Высшие трансцендентные функции. Т. I - II. – М.: Наука, 1973.
3. Бицадзе А.В., Калининченко Д.Ф. Сборник задач по уравнениям математической физики. – М.: Наука, 1985.
4. Бицадзе А. В. Уравнения математической физики. – М. Наука, 1982.
5. Будак Б.М., Самарский А.А., Тихонов А. Н. Сборник задач по математической физике. – М.: Наука, 1978.
6. Владимиров В.С. Уравнения математической физики. – М.: Наука, 1981.
7. Владимиров В.С., Михайлов В.П. и др. Сборник задач по уравнениям математической физики. – М.: Наука, 1974.
8. Кошляков Н.С., Глинер Э.Б., Смирнов М.М. Основные дифференциальные уравнения математической физики. – М.: Физматгиз, 1962.
9. Лаврентьев М.А., Шабат Б.В. Методы теории функций комплексного переменного. – М.: Наука, 1973.
10. Михлин С.Г. Линейные уравнения в частных производных. – М.: Высшая школа, 1977.
11. Михлин С.Г. Курс математической физики. – М.: Наука, 1977.
12. Никифоров А.Ф., Уваров В.Б. Специальные функции математической физики. – М.: Наука, 1978.
13. Пикулин В.П., Похожаев С.И. Практический курс по уравнениям математической физики. – М.: МЭИ, 1989.
14. Привалов И. И. Введение в теорию функции комплексного переменного. – М.: Наука, 1977.
15. Салахитдинов М. С. Математик физика тенгламалари. – Т.: Ўзбекистон, 2002.
16. Смирнов М. М. Задачи по уравнениям математической физики. – М.: Наука, 1975.
17. Смирнов М. М. Уравнения смешанного типа. – М.: Высшая школа, 1985.

18. Соболев С.Л. Уравнения математической физики. – М.: Наука, 1966.
19. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. – М.: Наука, 1972.
20. Фарлоу С. Уравнения с частными производными для научных работников и инженеров. – М.: Мир, 1985.
21. Федорюк М.В. Обыкновенные дифференциальные Уравнения. – М.: Наука, 1973.

МУНДАРИЖА

| | |
|--------------|---|
| Сўзбоши..... | 3 |
|--------------|---|

| | |
|--|----|
| I б о б. Хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларни классификацияси. Иккинчи тартибли икки ўзгарувчили дифференциал тенгламаларни каноник кўринишга келтириш | |
| 1- §. Хусусий ҳосилали дифференциал тенгламалар ва уларнинг ечими тўғрисида тушунча..... | 5 |
| 2- §. Характеристик форма тушунчаси. Иккинчи тартибли хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларнинг классификацияси ва каноник кўриниши..... | 10 |
| 3- §. Юқори тартибли дифференциал тенгламаларнинг ва системаларнинг классификацияси..... | 19 |
| 4- §. Иккинчи тартибли икки ўзгарувчили хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларни каноник кўринишга келтириш..... | 25 |
| 5- §. Хусусий ҳосилали дифференциал тенгламаларнинг умумий ечимлари ҳақида тушунча. Умумий ечимни топишнинг характеристикалар усули..... | 33 |

II боб. Гиперболик типдаги тенгламалар

| | |
|--|----|
| 1- §. Тўлқин тенграмаси учун Коши масаласи..... | 41 |
| 2- §. Риман функцияси. Умумий қўйилган Коши масаласи. Риман усули. Гурса масаласи..... | 53 |
| 3- §. Гиперболик типдаги тенгламалар учун коррект қўйилган бошқа масалалар..... | 69 |
| 4- §. Тор тебраниш тенграмаси учун Коши масаласини ечишда Фурье интегралини қўллаш..... | 77 |
| 5- §. Ярим чегараланган тор тебраниш тенграмаси учун масалалар. Давом эттириш усули..... | 84 |
| 6- §. Чекли оралиқ учун давом эттириш усули..... | 93 |
| 7- §. Чегараланган тор тебраниш тенграмаси учун масалалар. Фурье усули..... | 96 |

III боб. Параболик типдаги тенгламалар

| | |
|---|-----|
| 1- §. Иссиқлик ўтказувчанлик тенграмаси учун Коши масаласи... | 113 |
| 2- §. Чегараланмаган ва ярим чегараланган соҳаларда бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенграмаси учун қўйилган масалаларни Фурье алмаштириш ёрдамида ечиш..... | 118 |

| | |
|---|-----|
| 3- §. Ярим чегараланган соҳаларда бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун қўйилган масалаларни давом эттириш усулида ечиш..... | 124 |
| 4- §. Чекли соҳаларда иссиқлик ўтказувчанлик тенгламалари учун қўйилган масалаларни Грин функцияси ёрдамида ечиш..... | 128 |
| 5- §. Бир ўлчовли иссиқлик ўтказувчанлик тенгламаси учун аралаш масалаларни Фурье усули ёрдамда ечиш..... | 136 |

IV боб. Эллиптик типдаги тенгламалар

| | |
|---|------------|
| 1- §. Гармоник функциянинг асосий хоссалари..... | 146 |
| 2- §. Регуляр ва фундаментал ечим..... | 153 |
| 3- §. Лаплас ва Пуассон тенгламалари учун чегаравий масалалар..... | 158 |
| 4- §. Грин функцияси усули..... | 180 |
| 5- §. Штурм – Лиувилл масаласи..... | 199 |
| 6- §. Лаплас ва Пуассон тенгламаси учун ўзгарувчиларни ажратиш усули..... | 211 |
| Назорат намуналари..... | 240 |
| Жавоблар..... | 252 |
| Адабиётлар..... | 368 |

Илмий-методик нашр

М.С.Салоҳиддинов, Б.И.Исломов

**МАТЕМАТИК ФИЗИКА ТЕНГЛАМАЛАРИ
ФАНИДАН МАСАЛАЛАР ТҶҲЛАМИ**

ЎзР ОЎМТВ томонидан молиялаштирилган
ОТ-Ф1-045-рақамли фундаментал лойиҳа асосида
чоп этилди

Муҳаррир: Маҳкам Маҳмудов
Техник муҳаррир: Беҳзод Болтабоев
Мусахҳиҳа: Камола Болтабоева

«MUMTOZ SO'Z»

масъулияти чекланган жамиятининг нашриёти.

Манзил: Тошкент, Навоий кўчаси, 69.

Тел: 241-60-33

Босишга рухсат этилди 28.12.2010.

Қоғоз ўлчами 60x84 1/32. Офсет қоғози. Times New Roman гарнитураси.

Шартли босма табоғи 23,0. Нашриёт-ҳисоб табоғи 23,25.

Буюртма 35. Адади 150. Баҳоси келишилган нарҳда.

«MUMTOZ SO'Z»

масъулияти чекланган жамиятининг

матбаа бўлимида чоп этилди.

Манзил: Тошкент, Навоий кўчаси, 69.

Тел: 241-81-20



Махмуд Салоҳиддинович Салоҳиддинов. 1933 йил 23 ноябрда Наманган шаҳрида туғилган. Физика-математика фанлари доктори (1967), профессор (1969), ЎзР ФА мухбир аъзоси (1968), ЎзР ФА академиги (1974), Абу Райхон Беруний номидаги ЎзР Давлат мукофоти совриндори (1974), Ўзбекистонда хизмат кўрсатган фан арбоби (1984), Ислом академиясининг академиги (1993), ЎзР ФА Математика институти дифференциал тенгламалар бўлими илмий ходими, мудир (1959-1966), ЎзР ФА Математика институти директори (1967-1985), ЎзР ФА вице президенти (1984-1985), Ўзбекистон Олий ва урта махсус таълим вазири (1985-1988), ЎзР ФА Президенти (1988-1994), ЎзР ФА Математика институти дифференциал тенгламалар бўлими мудир (1994

йилдан буён) вазифаларида ишлаган. 2002 йилдан ЎзМУ “Дифференциал тенгламалар” кафедраси мудир.

7 та монография, 10 дан ортиқ дарслик ва уқув қўлланма ҳамда 320 дан ортиқ илмий, илмий-оммабон мақолалар муаллифи. Унинг раҳбарлигида 7 та фан доктори ва 35 та фан номзоди диссертация ёқлаган.

М.С.Салоҳиддинов “Хурмат белгиси” (1976), “Меҳнат шухрати” (1999) ва “Буюк хизматлари учун” (2007) орденлари билан тақдирланган.



Бозор Исломович Исломов. 1957 йил 17 декабрда Самарқанд вилояти Оқдарё туманида туғилган. Физика-математика фанлари доктори (2000), профессор (2006) ЎзР ФА Математика институти илмий ходими (1980-2004), Низомий номидаги ТДПУ физика-математика факультети декани (2004-2008) бўлиб ишлаган.

2008 йилдан буён ЎзМУ “Дифференциал тенгламалар” кафедраси профессори.

Б.И.Исломов 1 та монография, 10 дан ортиқ уқув ва методик қўлланма ҳамда 90 дан ортиқ илмий мақолалар муаллифи. Унинг раҳбарлигида 5 та фан номзоди диссертация ёқлаган. Фан ва техника соҳасида “Ўзбекистон ёшлари” мукофоти совриндори (1994).



ISBN 978-9943-363-98-4



9 789943 363984