

и опште решење једначине:

$$e^{2x} u_{xx} + 2e^{x+y} u_{xy} + e^{2y} u_{yy} + (e^{2y} - e^{x+y}) u_y = 0$$

Решење:

$$\left. \begin{aligned} a &= e^{2x} \\ b &= e^{x+y} \\ c &= e^{2y} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta = e^{2x+2y} - e^{2x+2y} = 0 \Rightarrow \text{једначина је параболна тип}$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{e^{x+y}}{e^{2x}} = \frac{e^y}{e^x}$$

$$e^{-y} dy = e^{-x} dx$$

$$-e^{-y} = -e^{-x} + c$$

$$\xi = c = e^{-x} - e^{-y}$$

Дакле, смена је $\xi = e^{-x} - e^{-y}$, $\eta = \Psi(x, y)$, где је Ψ произволна функција.
 Погледајмо да је смена регуларна. Нека је $\Psi(x, y) = e^{-y}$. Проверимо регуларност смене.

$$\xi_x = -e^{-x}, \xi_y = e^{-y}$$

$$\eta_x = 0, \eta_y = -e^{-y}$$

$$\frac{D(\xi, \eta)}{D(x, y)} = \begin{vmatrix} -e^{-x} & e^{-y} \\ 0 & -e^{-y} \end{vmatrix} = e^{-x-y} \neq 0 \Rightarrow \text{Смена је регуларна.}$$

$$u_x = u_\xi \xi_x + u_\eta \eta_x = -e^{-x} u_\xi$$

$$u_y = u_\xi \xi_y + u_\eta \eta_y = e^{-y} u_\xi - e^{-y} u_\eta$$

$$u_{xx} = e^{-x} u_{\xi\xi} - e^{-x} (u_{\xi\xi} \xi_x + u_{\xi\eta} \eta_x) = e^{-2x} u_{\xi\xi} + e^{-x} u_\xi$$

$$u_{xy} = -e^{-x} (u_{\xi\xi} \xi_y + u_{\xi\eta} \eta_y) = -e^{-x-y} u_{\xi\xi} + e^{-x-y} u_{\xi\eta}$$

$$\begin{aligned} u_{yy} &= -e^{-y} u_\xi + e^{-y} (u_{\xi\xi} \xi_y + u_{\xi\eta} \eta_y) + e^{-y} u_\eta - e^{-y} (u_{\eta\xi} \xi_y + u_{\eta\eta} \eta_y) = \\ &= e^{-2y} u_{\xi\xi} - 2e^{-2y} u_{\xi\eta} + e^{-2y} u_{\eta\eta} - e^{-y} u_\xi + e^{-y} u_\eta \end{aligned}$$

Убривавамо у почетну једначину гласимо

$$u_{ss}e^x u_s - 2u_{ss} + 2u_{sn} + u_{ss} - 2u_{sn} + u_{nn} - e^x u_s + e^y u_n + e^y u_s - e^y u_n - e^x u_s + e^x u_n = 0$$

$$u_{nn}e^x u_n = 0$$

Решимо гласимо једначину.

$$\left. \begin{array}{l} s = e^{-x} - e^{-y} \\ n = e^{-y} \end{array} \right\} \Rightarrow s+n = e^{-x} \Rightarrow e^x = \frac{1}{s+n}$$

Тка је $u(s, n) = \vartheta(n)$. Једначина постоје

$$\vartheta' + \frac{\vartheta}{s+n} = 0$$

$$\frac{d\vartheta}{\vartheta} = - \frac{dn}{s+n}$$

$$\vartheta = c(s+n)^{-1}$$

$$u_n(s, n) = c(s)(s+n)^{-1}$$

$$u(s, n) = -c(s)(s+n)^{-2} + c_1(s)$$

$$u(x, y) = -c(e^{-x} - e^{-y})(e^{-x} - e^{-y} + e^{-y})^{-2} + c_1(e^{-x} - e^{-y})$$

$$u(x, y) = -e^{2x} c(e^{-x} - e^{-y}) + c_1(e^{-x} - e^{-y})$$

$$\text{где } c, c_1 \in C^2(\mathbb{R}).$$

3. Проверка на канони для уравнения

$$u_{xx} - 2 \sin x u_{xy} - \cos^2 x u_{yy} - \cos x u_y = 0$$

Решение:

$$\left. \begin{aligned} a &= 1 \\ b &= -\sin x \\ c &= -\cos^2 x \end{aligned} \right\} \Rightarrow \Delta = b^2 - ac = \sin^2 x + \cos^2 x = 1 \Rightarrow \text{уравнение является гиперболическим.}$$

$$\frac{dy}{dx} = \frac{-\sin x \pm 1}{1}$$

$$\frac{dy}{dx} = -\sin x - 1$$

$$dy = -(\sin x + 1) dx$$

$$y = \cos x - x + c$$

$$\xi = y + x - \cos x$$

$$\wedge \quad \frac{dy}{dx} = -\sin x + 1$$

$$dy = (1 - \sin x) dx$$

$$y = x + \cos x + c$$

$$\eta = y - x - \cos x$$

Проверка регулярности сдвига.

$$\xi_x = 1 + \sin x, \quad \xi_y = 1$$

$$\eta_x = -1 + \sin x, \quad \eta_y = 1$$

$$\frac{D(\xi, \eta)}{D(x, y)} = \begin{vmatrix} 1 + \sin x & 1 \\ -1 + \sin x & 1 \end{vmatrix} = 1 + \sin x + 1 - \sin x = 2 \neq 0 \Rightarrow \text{Сдвиг является регулярным.}$$

$$u_x = u_\xi \xi_x + u_\eta \eta_x = (1 + \sin x) u_\xi + (-1 + \sin x) u_\eta$$

$$u_y = u_\xi \xi_y + u_\eta \eta_y = u_\xi + u_\eta$$

$$\begin{aligned} u_{xx} &= \cos x u_\xi + (1 + \sin x)(u_{\xi\xi} \xi_x + u_{\xi\eta} \eta_x) + \cos x u_\eta + (-1 + \sin x)(u_{\eta\xi} \xi_x + u_{\eta\eta} \eta_x) = \\ &= (1 + \sin x)^2 u_{\xi\xi} + 2(-1 + \sin x)(1 + \sin x) u_{\xi\eta} + (-1 + \sin x)^2 u_{\eta\eta} + \cos x u_\xi + \cos x u_\eta \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} u_{xy} &= (1 + \sin x)(u_{\xi\xi} \xi_y + u_{\xi\eta} \eta_y) + (-1 + \sin x)(u_{\eta\xi} \xi_y + u_{\eta\eta} \eta_y) = \\ &= (1 + \sin x) u_{\xi\xi} + 2 \sin x u_{\xi\eta} + (-1 + \sin x) u_{\eta\eta} \end{aligned}$$

$$u_{yy} = u_{\xi\xi} \xi_y + u_{\xi\eta} \eta_y + u_{\eta\xi} \xi_y + u_{\eta\eta} \eta_y = u_{\xi\xi} + 2 u_{\xi\eta} + u_{\eta\eta}$$

Убедившись, что уравнение годографов:

$$\begin{aligned} &(1 + \sin x)^2 u_{\xi\xi} + 2(\sin^2 x - 1) u_{\xi\eta} + (-1 + \sin x)^2 u_{\eta\eta} + \cancel{\cos x u_\xi} + \cancel{\cos x u_\eta} - \\ &- 2 \sin x (1 + \sin x) u_{\xi\xi} - 4 \sin^2 x u_{\xi\eta} - 2 \sin x (-1 + \sin x) u_{\eta\eta} - \cos^2 x u_{\xi\xi} - 2 \cos^2 x u_{\xi\eta} - \cos^2 x u_{\eta\eta} - \\ &- \cancel{\cos x u_\xi} - \cancel{\cos x u_\eta} = 0 \end{aligned}$$

$$u_{ss} (1 + 2\cancel{\sin x} + \sin^2 x - 2\cancel{\sin x} - 2\sin^2 x - \cos^2 x) + u_{s\eta} (2\sin^2 x - 2 - 4\sin^2 x - 2\cos^2 x) +$$

$$+ u_{\eta\eta} (1 - 2\cancel{\sin x} + \sin^2 x + 2\cancel{\sin x} - 2\sin^2 x - \cos^2 x) = 0$$

$$(1 - \sin^2 x - \cos^2 x)u_{ss} + u_{s\eta} (-2 - 2\sin^2 x - 2\cos^2 x) + u_{\eta\eta} (1 - \sin^2 x - \cos^2 x) = 0$$

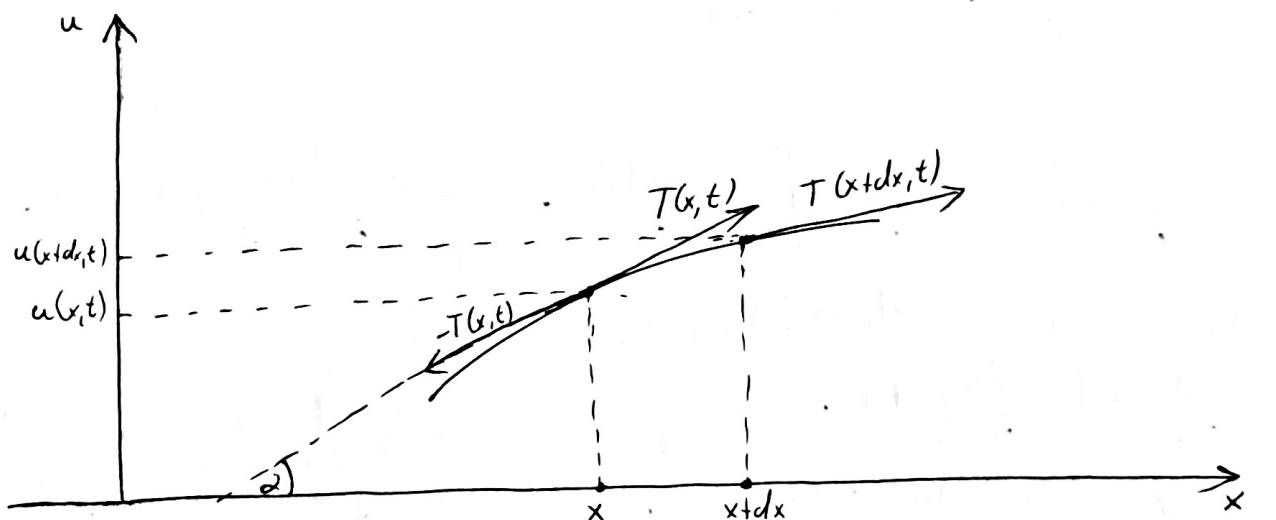
$$-4u_{s\eta} = 0$$

$$\underline{u_{s\eta} = 0}$$

Једначина прегрејања струне

Струна називамо замишљену нит, која се не омире извијању.

Нека у равни (x, u) струна прави мали прегрејања, око сва постојања равнотеже који се поклапа са осом O_x . Удаљеношћу струне од постојања равнотеже у тачки x и у тренутку t означамо са $u(x, t)$. Дакле, $u = u(x, t)$ ће бити једначина струне у тренутку t . Ограничили смо разматрање на мали прегрејања струне, па ћемо занемарити величине вишег реда од $dx \propto \frac{\partial u}{\partial x}$



Пошто се струна не омире савијању, њена најтежиш $T(x, t)$ у тачки x у моменту t је усмерена по тангентни на струну у тачки x . Како произвољни одсечак струне (a, b) не мијења своју дужину док се саклања из постојања равнотеже (у оквиру нашег прилику), важи:

$$l = \int_a^b \sqrt{1 + \left(\frac{\partial u}{\partial x}\right)^2} dx \approx b - a$$

и, по Хуковом закону, дужина великог најтежишта $|T(x, t)|$ не зависи од x и t , $|T(x, t)| = T_0$. Означимо са $F(x, t)$ спољне силе које дејују на струну у тачки x у моменту t , нормално на осу O_x у равни (x, u) . Дакле, нека је $\rho(x)$ густина струне

у тачки x , тј. нека је $\rho(x)dx$ маса одсјека струне $(x, x+dx)$.

Формирамо једначину преноса струне. На неки одсјак $(x, x+dx)$ дејствују силе напона $T(x+dx, t)$, $-T(x, t)$ и спољне силе. По закону Нjutна, сума свих сила мора бити једнака производу масе овог одсјека и неке убрзана. Пројектујемо ову векторску једначину на осу Ox , из претходних разматрања добијемо

$$T_0 \sin d(x+dx, t) - T_0 \sin d(x, t) + F(x, t)dx = \rho(x)dx \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}$$

Дакле, дугућу да разматрамо мали пренос, важи

$$\sin d = \frac{tg d}{\sqrt{1+tg^2 d}} \approx tg d = \frac{\partial u}{\partial x}$$

тако је

$$\rho \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = T_0 \frac{1}{dx} \left[\frac{\partial u(x+dx, t)}{\partial x} - \frac{\partial u(x, t)}{\partial x} \right] + F(x, t).$$

Одавде, узимајући $dx \rightarrow 0$, добијемо

$$\rho \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = T_0 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + F.$$

Ово је једначина преноса струне. Ако је густина струне константна, тј. $\rho(x) = \rho$, једначина постаје

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f$$

тако је $f(x, t) = \frac{F(x, t)}{\rho}$, $a^2 = \frac{T_0}{\rho}$.

Решаваме еднодимензиону хиперболическу једначину

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = F(x, t)$$

са почетним условима

$$u(x, 0) = \varphi(x), u_t(x, 0) = \psi(x), \varphi \in C^2(\mathbb{R}), \psi \in C^1(\mathbb{R})$$

на области $\Omega = \{(x, t) \mid x \in \mathbb{R}, t \geq 0\}$.

Решење је

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^t \int_{x-at+a\tau}^{x+at-a\tau} F(x, \tau) d\tau d\tau \quad (\text{Даламберова формула})$$

1. Решавамо једначину

$$u_{xx} = u_{xx} + 6$$

$$u(x, 0) = x^2, u_t(x, 0) = 4x, x \in \mathbb{R}$$

на области $\Omega = \{(x, t) \mid x \in \mathbb{R}, t \geq 0\}$.

Решење:

$$\varphi(x) = x^2, \psi(x) = 4x, F(x, t) = 6, a = 1$$

$$u(x, t) = \frac{(x+t)^2 + (x-t)^2}{2} + \frac{1}{2} \int_{x-t}^{x+t} 4s ds + \frac{1}{2} \int_0^t \int_{x-t+a\tau}^{x+t-a\tau} 6 d\tau d\tau$$

$$u(x, t) = \frac{x^2 + 2xt + t^2 + x^2 - 2xt + t^2}{2} + s^2 \Big|_{x-t}^{x+t} + 3 \int_0^t \tau \Big|_{x-t+a\tau}^{x+t-a\tau} d\tau$$

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

$$u(x, t) = x^2 + t^2 + 4xt + 3(2t\tau - \tau^2) \Big|_0^t$$

$$u(x, t) = x^2 + 4xt + 4t^2$$

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

2. Докажи да решење Кирхгофова задатка

$$u_{tt} = a^2 u_{xx}$$

$$u(x, 0) = \varphi(x), u_t(x, 0) = \psi(x)$$

на и угу $\Omega = \{(x, t) \mid x \in \mathbb{R}, t \geq 0\}$ задано је

a) $u(0, t) = 0, t \geq 0$, ако су φ и ψ нејачне.

d) $u_x(0, t) = 0, t \geq 0$, ако су φ и ψ парне.

Решење:

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds$$

$$u_x(x, t) = \frac{\varphi'(x+at) + \varphi'(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} (\psi(x+at) - \psi(x-at))$$

$$a) u(0, t) = \frac{\varphi(at) + \varphi(-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-at}^{at} \psi(s) ds$$

$$u(0, t) = \frac{\varphi(at) - \varphi(at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-at}^{at} \psi(s) ds$$

$$u(0, t) = 0$$

$$d) u_x(0, t) = \frac{\varphi'(at) + \varphi'(-at)}{2} + \frac{1}{2a} (\psi(at) - \psi(-at))$$

Како је φ парна функција, то је

$$\varphi(-x) = \varphi(x)$$

Одакле је

$$-\varphi'(-x) = \varphi'(x)$$

$$\varphi'(-x) = -\varphi'(x)$$

Дакле, φ' је нејачна функција.

$$u_x(0, t) = \frac{\varphi'(at) - \varphi'(at)}{2} + \frac{1}{2a} (\psi(at) - \psi(at))$$

$$u_x(0, t) = 0$$

3. Задаток:

а) $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $\Omega = \{(x, t) | x > 0, t > 0\}$
 $u(x, 0) = \varphi(x)$, $u_t(x, 0) = \psi(x)$, $x > 0$
 $u(0, t) = 0$, $t > 0$

Решение:

Решение задачи ищется на области $\Omega = \{(x, t) | x \in \mathbb{R}, t \geq 0\}$ в виде Даламберова формулы, на нем продлим функции φ и ψ на $\mathbb{R}$. Какое же условие $u(0, t) = 0$, $t > 0$ должно выполняться, продлим пара функции нечетно. Тогда, рассмотрим уравнение:

$$U_{tt} = a^2 U_{xx}, \quad \Omega = \{(x, t) | x > 0, t > 0\}$$

$$U(x, 0) = F(x), \quad U_t(x, 0) = G(x), \quad x \in \mathbb{R}$$

$$F(x) = \begin{cases} \varphi(x), & x \geq 0 \\ -\varphi(-x), & x < 0 \end{cases}, \quad G(x) = \begin{cases} \psi(x), & x > 0 \\ -\psi(-x), & x < 0 \end{cases}$$

Решение для уравнения

$$U(x, t) = \frac{F(x+at) + F(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} G(s) ds$$

1) $x-at \geq 0$, $\frac{x}{a} \geq t$

$$U(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds$$

2) $x-at < 0$, $x+at \geq 0 \Rightarrow -t \leq \frac{x}{a} < t$

$$U(x, t) = \frac{\varphi(x+at) - \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^0 -\psi(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^{x+at} \psi(s) ds$$

$$U(x, t) = \frac{\varphi(x+at) - \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(s) ds$$

3) $x+at < 0 \Rightarrow \frac{x}{a} < -t$

$$U(x, t) = \frac{-\varphi(-x-at) - \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-x-at}^{x+at} -\psi(s) ds$$

$$U(x, t) = \frac{-\varphi(-x-at) - \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-x-at}^{-x+at} \psi(s) ds$$

Решение нашей волновой задачи является комбинация φ и ψ .

$\Omega = \{(x, t) | x > 0, t > 0\}$, относительно

$$u(x, t) = \begin{cases} \frac{1}{2}(\varphi(x+at) + \varphi(x-at)) + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds, & \frac{x}{a} \geq t \\ \frac{1}{2}(\varphi(x+at) - \varphi(-x+at)) + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(s) ds, & 0 \leq \frac{x}{a} < t \end{cases}$$

д) $u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $\Omega = \{(x, t) | x > 0, t > 0\}$

$u(x, 0) = \varphi(x)$, $u_t(x, 0) = \psi(x)$, $x > 0$

$u_x(0, t) = 0$, $t > 0$

Решение:

Как и в предыдущей задачке, мы сможем продумать функции φ и ψ на $\mathbb{R}$. Зная условия $u_x(0, t) = 0$, $t > 0$, продумываем мы лишь парно.

Также, представляем уравнение

$u_{tt} = a^2 u_{xx}$, $\Omega = \{(x, t) | x \in \mathbb{R}, t > 0\}$

$u(x, 0) = F(x)$, $u_t(x, 0) = G(x)$, $x \in \mathbb{R}$

$F(x) = \begin{cases} \varphi(x), & x > 0 \\ \varphi(-x), & x < 0 \end{cases}$, $G(x) = \begin{cases} \psi(x), & x > 0 \\ \psi(-x), & x < 0 \end{cases}$

Решение для уравнения является:

$$u(x, t) = \frac{F(x+at) + F(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} G(s) ds$$

1) $x-at \geq 0$, $\frac{x}{a} \geq t$

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(x-at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds$$

2) $x-at < 0$, $x+at \geq 0$, $-t \leq \frac{x}{a} < t$

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(s) ds + \frac{1}{2a} \int_{x+at}^{x+at} \psi(s) ds$$

$$u(x, t) = \frac{\varphi(x+at) + \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^{x+at} \psi(s) ds$$

3) $x+at < 0$, $\frac{x}{a} < -t$

$$u(x,t) = \frac{\varphi(-x-at) + \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-at-x}^{x+at} \psi(s) ds$$

$$u(x,t) = \frac{\varphi(-x-at) + \varphi(-x+at)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{-at-x}^{x+at} \psi(s) ds$$

Решение нашей почтенной проблемы је резултатација u на

$\Omega = \{(x,t) \mid x > 0, t > 0\}$, односно

$$u(x,t) = \begin{cases} \frac{1}{2}(\varphi(x+at) + \varphi(x-at)) + \frac{1}{2a} \int_{x-at}^{x+at} \psi(s) ds, & \frac{x}{a} \geq t \\ \frac{1}{2}(\varphi(x+at) + \varphi(-x+at)) + \frac{1}{2a} \int_{at-x}^{x+at} \psi(s) ds + \frac{1}{2a} \int_0^{x+at} \psi(s) ds, & 0 \leq \frac{x}{a} < t \end{cases}$$