1 Решение задачи Коши для уравнения теплопроводности на полубесконечной прямой с нулевым краевым условием первого рода.

При распределении температуры влияние одного из концов стержня несущественно, можно им пренебречь. Рассмотрим **первую краевую задачу на полупрямой:**

$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx}, & x > 0, \ t > 0 \\ u(x,0) = \varphi(x), & x > 0 & \varphi(0) = 0 \\ u(0,t) = 0, & t > 0 \end{cases}$$
 (1)

Доопределим нечетным образом $\varphi(x)$:

$$\Phi = \begin{cases} \varphi(x), & x \ge 0 \\ -\varphi(-x), & x < 0 \end{cases}$$
(2)

Рассмотрим задачу Коши:

$$\begin{cases} U_t = a^2 U_{xx}, & -\infty < x < +\infty, \ t > 0 \\ U(x,0) = \Phi(x), & -\infty < x < +\infty \\ U(0,t) = 0, & t \ge 0 \end{cases}$$
 (3)

Известно:

$$U(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \exp\left\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}\right\} \Phi(s) ds - uнтеграл Пуассона$$
 (4)

Покажем, что u(x,t)=U(x,t) при $x\geq 0$, является решением (1). Проверим выполнение граничного условия:

$$u(0,t) = U(0,t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \exp\{-\frac{s^2}{4a^2 t}\}\Phi(s) \, ds = \begin{cases} \text{под интегралом произведение} \\ \text{четной и нечетной функций} = \\ = \text{нечетной функции} \end{cases} = 0$$

Получим формулу для решения:

$$u(x,t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \exp\left\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}\right\} \Phi(s) \, ds =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \cdot \left(\int_{-\infty}^{0} \exp\left\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}\right\} \cdot -\varphi(-s) \, ds + \int_{0}^{+\infty} \exp\left\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}\right\} \varphi(s) \, ds\right) =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \cdot \left(-\int_{0}^{+\infty} \exp\left\{-\frac{(x+s)^2}{4a^2 t}\right\} \varphi(s) \, ds + \int_{0}^{+\infty} \exp\left\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}\right\} \varphi(s) \, ds\right) =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \int_{0}^{+\infty} \left[\exp\left\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}\right\} - \exp\left\{-\frac{(x+s)^2}{4a^2 t}\right\}\right] \cdot \varphi(s) \, ds$$

В итоге, с учетом (5) и (6), имеем:

$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx}, & x > 0, \ t > 0 \\ u(x,0) = \varphi(x), & x > 0 \\ u(0,t) = 0, & t > 0 \end{cases}$$
 (7)

Значит u(x,t) - есть решение первой краевой задачи на полупрямой.

2 Задача Гурса. Сведение к эквивалентной системе интегральных уравнений.

Рассмотрим задачу с нелинейным уравнением гиперболического типа:

$$\begin{cases} u_{xy}(x,y) = a(x,y)u_x + b(x,y)u_y + f(x,y,u(x,y)), \ 0 < x < l_1, \ 0 < y < l_2 \\ u(x,0) = \varphi(x), \ 0 \le x \le l_1 \\ u(0,y) = \psi(y), \ 0 \le y \le l_2 \end{cases}$$
 - задача Гурса

Для первого уравнения (1) характеристиками будут функции удовлетворяющие: dxdy = 0. Получим семейство прямых вида: x = const, y = const.

Таким образом, наша u(x,y) задается данными на характеристиках x=0,y=0.

Эквивалентная система интегральных уравнений

Пусть функция u(x,y) — решение задачи Гурса (3). Тогда, интегрируя уравнение сначала по y, потом по x:

$$u(x,y) = \psi(y) + \varphi(x) - \varphi(0) + \int_{0}^{x} \int_{0}^{y} \left[a(\xi,\eta)u_{x}(\xi,\eta) + b(\xi,\eta)u_{y}(\xi,\eta) \right] d\eta d\xi + \int_{0}^{x} \int_{0}^{y} f(\xi,\eta,u(\xi,\eta)) d\eta d\xi$$
(2)

$$u_x(x,y) = \varphi'(x) + \int_0^y \left[a(x,\eta)u_x(x,\eta) + b(x,\eta)u_y(x,\eta) \right] d\eta + \int_0^y f(x,\eta,u(x,\eta)) d\eta.$$
 (3)

$$u_{y}(x,y) = \psi'(y) + \int_{0}^{x} \left[a(\xi,y)u_{x}(\xi,y) + b(\xi,y)u_{y}(\xi,y) \right] d\xi + \int_{0}^{x} f(\xi,y,u(\xi,y)) d\xi. \tag{4}$$

Получим (2), (3) и (4) - система эквивалентных интегральных уравнений задаче (3).

Теормин: (дополнительно)

Классическое уравнение в частных производных 2-го порядка:

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

$$(5)$$

Поставим ему в однозначное соответствие обыкновенное дифференциальное уравнение:

$$a_{11}(dy)^2 - 2a_{12}dxdy + a_{22}(dx)^2 = 0 (6)$$

Тогда функции (кривые), являющиеся решением (6), называются **характеристиками уравнения** (5).