

## 9 Билет

### 1. Решение задачи Коши для уравнения теплопроводности на бесконечной прямой.

#### Интеграл Пуассона.

$$\text{Задача Коши: } \begin{cases} u_t = a^2 u_{xx}, & -\infty < x < +\infty, 0 < t \\ u(x, 0) = \varphi(x) \end{cases}$$

Ищем решение в виде  $u(x, t) = X(x) T(t)$ . Подставляем, получаем:

$$X'' T a^2 = T' X \text{ и } \frac{X''}{X} = \frac{T'}{a^2 T} = -k$$

Потребуем ограниченность  $X(x)$  и  $T(t)$ . Из этого получим, что  $k \in R, k \geq 0, k = \lambda^2, \lambda \in R$

$$X(x) = A(\lambda) \exp(i\lambda x)$$

$$T(t) = B(\lambda) \exp(-a^2 \lambda^2 t)$$

$$\text{Тогда } u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} C(\lambda) \exp(-a^2 \lambda^2 t + i\lambda x) d\lambda$$

$$u(x, 0) = \varphi(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} C(\lambda) \exp(i\lambda x) d\lambda \Rightarrow (\text{Обр. преобр. Фурье}) C(\lambda) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) \exp(-i\lambda \xi) d\xi$$

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2\pi} \left( \int_{-\infty}^{+\infty} \varphi(\xi) \exp(-i\lambda \xi) d\xi \right) \exp(-a^2 \lambda^2 t + i\lambda x) d\lambda = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2\pi} \left( \int_{-\infty}^{+\infty} \exp(-a^2 \lambda^2 t + i\lambda(x - \xi)) d\lambda \right) \varphi(\xi) d\xi$$

$$\text{Назовем } G(x, \xi, t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \exp(-a^2 \lambda^2 t + i\lambda(x - \xi)) d\lambda - \text{функцией Грина}$$

$$\text{Обозначим } J(\alpha, \beta) = \int_{-\infty}^{+\infty} \exp(-\beta^2 \lambda^2 + i\lambda \alpha) d\lambda. \text{ Возьмем производную по } \alpha:$$

$$\begin{aligned} \frac{dJ}{d\alpha} &= \int_{-\infty}^{+\infty} i\lambda \exp(-\beta^2 \lambda^2 + i\lambda \alpha) d\lambda = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{i\lambda}{-2\beta^2 \lambda} \exp(i\lambda \alpha) d e^{-\beta^2 \lambda^2} = \frac{i}{2\beta^2} \left( -\exp(i\lambda \alpha - \beta^2 \lambda^2) \Big|_{-\infty}^{+\infty} + \right. \\ &\left. + \int_{-\infty}^{+\infty} i\alpha \exp(-\beta^2 \lambda^2 + i\lambda \alpha) d\lambda \right) = -\frac{\alpha}{2\beta^2} J(\alpha, \beta) \end{aligned}$$

$$\text{Получим } \frac{dJ}{d\alpha} + \frac{\alpha}{2\beta^2} J(\alpha, \beta) = 0 \Rightarrow J(\alpha, \beta) = M(\beta) \exp\left(\frac{-\alpha^2}{4\beta^2}\right)$$

$$M(\beta) = J(0, \beta) = \int_{-\infty}^{+\infty} \exp(-\beta^2 \lambda^2) d\lambda = \frac{1}{\beta} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-z^2} dz = \frac{\sqrt{\pi}}{\beta}$$

$$J(\alpha, \beta) = \frac{\sqrt{\pi}}{\beta} \exp\left(\frac{-\alpha^2}{4\beta^2}\right)$$

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2\sqrt{\pi} a \sqrt{t}} \exp\left(-\frac{(x-\xi)^2}{4a^2 t}\right) \varphi(\xi) d\xi - \text{Интеграл Пуассона}$$

### 2. Определение функции Грина для задачи Дирихле для уравнения Пуассона в пространстве.

$D \subseteq R^3$  - область,  $\partial D$  - замкнутая достаточно гладкая поверхность, ограничивающая  $D$ .

$$\begin{cases} \Delta u(M) = -f(M, t), & M \in D, 0 < t \\ u(P, t) = g(P), & P \in \partial D \end{cases}$$

$$u(M_0) = - \iint_{\partial D} g(P) \frac{\partial G(P, M_0)}{\partial n_P} d\sigma_P + \iiint_D f(M) G(M, M_0) dr_M$$

Функция  $G(M, M_0)$  называется **функцией Грина** внутренней задачи Дирихле для оператора Лапласа, если :

1)  $G(M, M_0) = \frac{1}{4\pi R_{MM_0}} + v(M)$ , где  $v(M)$  гармонична в  $D$

2)  $G(P, M_0) = 0, P \in \partial D$