

1. \exists р-я зад.Коши для ур-я тепл-сти. Постановка задачи:
$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx}, & -\infty < x < \infty \\ u(x, 0) = \phi(x) \end{cases} \quad (1).$$
 Хотим дока-

зать, что решение $u(x, t)$ существует и единственно. **Подготовка:** Используем метод разделения переменных. $u(x, t) = X(x)T(t)$. Подставим в (1). Получим $T'X = a^2 X''T \Rightarrow \frac{X''}{X} = \frac{T'}{a^2 T} = -\lambda^2, \quad \lambda = \text{const} > 0$

В итоге получили такую систему:
$$\begin{cases} X'' + \lambda^2 X = 0 \\ T' + a^2 \lambda^2 T = 0 \end{cases} \quad \text{Решения системы: } \begin{cases} X(x) = \exp(i\lambda x) \\ T(t) = \exp(-a^2 \lambda^2 t) \end{cases}$$

Итак, решение исходной системы: $u(x, t) = \exp(i\lambda x - a^2 \lambda^2 t)$. Пусть $A(\lambda)$ - некоторая функция. Тогда $u_\lambda = A(\lambda)u(x, t)$ - тоже решение системы (функция по сути константа). Определим решение таким образом: $u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} A(\lambda) \exp(i\lambda x - a^2 \lambda^2 t) d\lambda$. Сделаем так, что она удовлетворяет начальному условию $u(x, 0) = \phi(x)$: $\phi(x) = \int_{-\infty}^{\infty} A(\lambda) e^{i\lambda x} d\lambda$,

где $A(\lambda) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\lambda s} \phi(s) ds$ // Коэффициенты ряда Фурье. Подставим найденные коэффициенты A в решение:

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2\pi} \left[\int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\lambda s} \phi(s) ds \right] \exp(i\lambda x - a^2 \lambda^2 t) d\lambda = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(s) \left[\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{2\pi} \exp(i\lambda(x-s) - a^2 \lambda^2 t) d\lambda \right] ds$$

Внутренний интеграл можно посчитать. В результате получится: $u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t}) \phi(s) ds$

Более короткая запись: $u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(x, s, t) \phi(s) ds$, где $G(x, s, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \exp(-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t})$,

Теорема. Пусть $\phi(x)$ - начальное условие, такое что оно непрерывно по x и ограничено: $|\phi(x)| < M$. Тогда $u(x, t)$ (опред-я формулой через G) непрерывна имеет непр-е частные произв-е u_{xx}, u_t и удовлетворяет уравнению теплопроводности при $x \in \mathbb{R}, t > 0$. К тому же, $\lim_{t \rightarrow 0+} u(x, t) = \phi(x)$

Доказательство. 1. Для начала докажем, что $u(x, t)$ непрерывна. Для этого достаточно доказать, что $u(x, t)$ непрерывна в прямоугольнике $\{(x, t) : -L < x < L, t_0 < t < T\}$ где все эти пределы - $\text{const} > 0$.

Все функции в интеграле из u (а это G и ϕ) непрерывны в Π . Тогда если интеграл сходится равномерно, то и u тоже. Для этого построим функцию $F(s)$. Оцениваем показатель \exp при разных s : (след-е нер-ва и усл-я лучше записывать друг по другом)

$\{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t} \leq 0, |s| < 2L\}, \{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t} \leq -\frac{(L-s)^2}{4a^2 T}, s \geq 2L\}, \{-\frac{(x-s)^2}{4a^2 t} \leq -\frac{(L+s)^2}{4a^2 T}, s \leq -2L\}$, также оценим 1ый сомножитель в интеграле: $\{\frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t}} \leq \frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t_0}}\}$

Получаем что $|G(x, s, t)| \leq F(s)$ где $F(s) =$ либо $\{\frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t_0}}, |s| \leq 2L\}$ либо $\{\frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t_0}} \exp(-\frac{(L-s)^2}{4a^2 T} + \frac{L^2}{4a^2 T}), s \geq 2L\}$ либо $\{\frac{1}{\sqrt{4\pi a^2 t_0}} \exp(-\frac{(L+s)^2}{4a^2 T} + \frac{L^2}{4a^2 T}), s \leq -2L\}$

$\frac{L^2}{4a^2 T}$ это было добавлено в показатель \exp лишь для непр-сти $F(s)$ Получаем инт-л $\int_{-\infty}^{\infty} F(s) ds$ сходящийся; $|G(x, s, t)| < F(s)$; по условию $\phi(x) < M$, значит справ-во: $|G(x, s, t) \phi(x)| < |G(x, s, t)| |\phi(x)| < MF(s)$, а инт-л от $MF(s)$ сходящийся. Следовательно по признаку Вейерштрасса мы получаем равномерную сходимость исходного интеграла и непрерывность функции $u(x, t)$ в прям-ке.

2. Док-м непрерывность в прям-ке u_{xx}, u_t
 $|G_{xx}(x, s, t)| = |\frac{(x-s)^2}{4a^4 t^2} G(x, s, t) - \frac{1}{2a^2 t} G(x, s, t)| \leq F(s) \{\frac{1}{2a^2 t_0} + \frac{L^2 + 2LS + S^2}{4a^4 t_0^2}\} = F_1(s)$
 $F_1(s)$ интегрируема, а значит можем предст-ть $u_{xx}(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} G_{xx}(x, s, t) \phi(x) ds \leq \int_{-\infty}^{\infty} |G_{xx}(x, s, t)| |\phi(x)| ds \leq$
 $\leq M \int_{-\infty}^{\infty} F_1(s) ds < \infty$ т.е. $\int_{-\infty}^{\infty} u_{xx}(x, t)$ равномерно сх-ся в прям-ке $\Rightarrow u_{xx}(x, t)$ непр-на в прям-ке.

Аналогично док-ся $u_t(x, t)$

3. Теперь докажем $\lim_{t \rightarrow 0+} u(x, t) = \phi(x)$. Замена $\frac{s-x}{2a\sqrt{t}} = p$. Тогда $s = x + 2a\sqrt{t}p, ds = 2a\sqrt{t}dp$
 $u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-p^2) \phi(2pa\sqrt{t} + x) dp \rightarrow$ при $(t \rightarrow 0+)$ к интегралу $\frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-p^2) \phi(x) = \phi(x)$ □

2. Постановка внешней задачи Дирихле для уравнения Лапласа в пространстве Пусть Ω - некоторая открытая область в E^3 , ограниченная поверхностью Σ . Задача:

$\Delta u = 0$ (т.е гарм-я) и u непрерывна вне области

$$u(M) = \mu(M), \quad M \in \Sigma$$

$$u(M) \Rightarrow 0 \quad M \rightarrow \infty$$