

212

Мат. Анализ. Семинар 120

Решение уравнения теплопроводности. Обоснование метода Фурье

$$(1) \frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad u = u(x, t), \quad (x, t) \in Q = (0, l) \times (0, T)$$

$$(2) u(x, 0) = \varphi(x), \quad x \in [0, l]$$

$$(3) u(0, t) = u(l, t) = 0, \quad t \in [0, T]$$

Формула решения:

$$(4) u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k \cdot e^{-a^2 \mu_k^2 t} \cdot \sin \mu_k x$$

$$\mu_k = \frac{k\pi}{l}, \quad C_k = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(s) \sin \mu_k s \, ds -$$

коэфф. Фурье φ -ин $\varphi(x)$, $k=1, 2, \dots$
 при каких условиях (4) задает решение задачи (1), (2), (3)?

Задание 1. Пусть $\varphi(x) \in C[0, l]$, причем

$\exists \varphi'(x) \in L_2(0, l)$. и выполняются условия сопряжения $\varphi(0) = \varphi(l) = 0$.

Тогда $\exists!$ решение задачи (1), (2), (3),

которое задается формулой (4).

Решение: $u(x, t)$ - удовлетворяет условиям условиям (3), т.е. u удовлетворяет во всем время (4).

Начальное условие (2) так же верно, т.е. $u(x, 0) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k \sin \mu_k x$ - на

Фурье функции $\varphi(x)$, которая равно-
мерно сходящаяся, т.е. $\varphi(0) = \varphi(l) = 0$
и $\varphi'(x) \in L_2(0, l)$.

Останется проверить, что на (4) сходящаяся,
то сумма $u(x, t)$

1) непрерывна в \bar{Q}

2) имеет непрерывные производные
 $\frac{\partial u}{\partial t}$, $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ в Q

3) удовлетворяет уравнению (1).

Докажем эти утверждения:

$$|C_k e^{-a^2 \mu_k^2 t} \sin(\mu_k x)| \leq |C_k| \quad \forall (x, t) \in \bar{Q}$$

Укажем, что на:

$$\sum_{k=1}^{\infty} |C_k| < \infty$$

Тогда по критерию Вейерштрасса

-3-

Поэтому можно использовать
 лемму (4). Имеем:

$$C_k = \frac{2}{e} \int_0^e \varphi(s) \sin(\mu_k s) ds = -\frac{2}{e} \int_0^e \varphi(s) \cdot \frac{d \cos(\mu_k s)}{\mu_k} ds =$$

$$= -\frac{2}{e \mu_k} \underbrace{\varphi(s) \cdot \cos(\mu_k s)}_{\text{участие в интегрировании}} \Big|_0^e + \frac{2}{k\pi} \int_0^e \varphi'(s) \cdot \cos(\mu_k s) ds =$$

$$= \frac{e}{k\pi} \cdot \frac{2}{e} \int_0^e \varphi'(s) \cos(\mu_k s) ds = \frac{e}{k\pi} \cdot d_k,$$

где d_k — коэффициент Фурье функции $\varphi'(x)$ по ортонормированной системе $\{\cos \mu_k x\}$.

В силу неравенства Бесселя, имеем

$$\sum_{k=1}^{\infty} d_k^2 \leq \frac{2}{e} \cdot \int_0^e |\varphi'(x)|^2 dx < \infty.$$

Следовательно, $d_k \rightarrow 0$. Тогда из неравенства

$$|C_k| = \frac{e}{k\pi} |d_k| \leq \frac{e}{2\pi} \left(|d_k|^2 + \frac{1}{k^2} \right)$$

Сумма сходится по лемме

$$\sum_{k=1}^{\infty} |C_k|$$

Значит, ряд (4) сходится равномерно,
 его сумма $u(x, t)$ является непрерывной

принимает в \overline{Q} , и при этом:

$$u(x, t) \rightarrow \varphi(x) \text{ при } t \rightarrow 0 \quad \forall x \in [0, l]$$

$$u(x, t) \rightarrow 0 \text{ при } x \rightarrow 0+, x \rightarrow l-$$

т.е. $u(x, t)$ удовлетворяет начальным условиям (2) и граничным условиям (3).

Уравнение гиперболического типа.

Продифференцируем формулу (4)

по t и x по x :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -\left(\frac{a\pi}{l}\right)^2 \sum_{k=1}^{\infty} k^2 C_k e^{-a^2 \frac{\pi^2}{l^2} k^2 t} \sin \frac{\pi k x}{l}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = -\left(\frac{\pi}{l}\right)^2 \sum_{k=1}^{\infty} k^2 C_k e^{-a^2 \frac{\pi^2}{l^2} k^2 t} \sin \frac{\pi k x}{l}$$

Покажем, что \forall произвольному $\tau > 0$ для $t \geq \tau$ имеет место неравенство $u(x, t) \leq M$ при $x \in [0, l], t \geq \tau$.

Поскольку $\varphi(x) \in C[0, l]$, то она ограничена:

$$\exists M: |\varphi(x)| \leq M \quad \forall x \in [0, l]$$

Следовательно $|C_k| = \left| \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(s) \sin \frac{\pi k s}{l} ds \right| \leq \frac{2}{l} \int_0^l M ds = 2M$

т.е. $|C_k| \leq 2M$

Поэтому, при $t \geq \tau > 0$

$$|k^2 C_k \cdot e^{-a^2 \mu_k t} \sin \mu_k x| \leq 2M k^2 \cdot e^{-\left(\frac{a\pi}{e}\right)^2 t}$$

Учитывая на сходимость ряда

$$\sum_{k=1}^{\infty} k^2 \cdot e^{-\alpha k^2}, \text{ где } \alpha = \left(\frac{a\pi}{e}\right)^2 > 0.$$

Этот ряд сходится по признаку Даламбера.

$$\text{т.е. } \frac{a_{k+1}}{a_k} = \frac{(k+1)^2 \cdot e^{-\alpha(2k+1)}}{k^2 \cdot e^{-\alpha k^2}} \rightarrow 0 \quad (k \rightarrow \infty).$$

Таким образом, вычисленные коэффициенты равномерно сходятся к нулю. Следовательно, ряд (4) можно переписать. Следовательно, ряд (4) можно переписать в виде ряда по x в области $x \in [0, l]$, $t \geq \tau$ и 2 ряда по x в области $x \in [0, l]$, $t \geq \tau$. Следовательно, сумма ряда $u(x, t)$ имеет непрерывные производные при $t \geq \tau$ $\forall \tau > 0$. Кроме того, $u(x, t)$ — решение уравнения (1), поскольку

$$\frac{\partial u}{\partial t} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = -\left(\frac{a\pi}{e}\right)^2 \sum k^2 C_k e^{-a^2 \mu_k t} \sin \mu_k x + a^2 \cdot \left(\frac{\pi}{e}\right)^2 \sum k^2 e^{-a^2 \mu_k t} \sin \mu_k x = 0$$

В области $x \in [0, l]$, $t > 0$.

Значит (4) — satisfies решение (1), (2), (3).

Задача 2 Док. единственности этого решения.
Пусть есть два решения $u_1(x, t)$, $u_2(x, t)$.
Рассмотрим разность $u(x, t) = u_1(x, t) - u_2(x, t)$.
Функция $u(x, t)$ является решением той же задачи, с нулевыми нач. условиями:

$$(5) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad (x, t) \in Q$$

$$(6) \quad u(x, 0) = 0, \quad x \in [0, l]$$

$$(7) \quad u(0, t) = u(l, t) = 0, \quad t \in [0, T]$$

Покажем, что $u(x, t) \equiv 0$ в $(x, t) \in Q$.

Рассмотрим коэффициенты Фурье функции $u(x, t)$ при фиксированном $t > 0$:

$$C_k(t) = \frac{2}{l} \int_0^l u(x, t) \cdot \sin \mu_k x \, dx$$

Умножим уравнение (5) на $\sin \mu_k x$ и проинтегрируем обе части по $[0, l]$:

Слева получим:

$$\int_0^l \frac{\partial u}{\partial t}(x, t) \sin \mu_k x \, dx = \frac{d}{dt} \int_0^l u(x, t) \sin \mu_k x \, dx = \frac{l}{2} C_k'(t)$$

Справа проинтегрируем по уравн. 2 раза:

$$\int_0^l \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}(x, t) \sin \mu_k x \, dx = \left. \frac{\partial u}{\partial x} \sin \mu_k x \right|_0^l - \mu_k \int_0^l \frac{\partial u}{\partial x} \cos \mu_k x \, dx$$

$$= -\mu_k \cdot \int_0^l \frac{\partial u}{\partial x}(x, t) \cdot \cos \mu_k x dx = -\mu_k \left(u(x, t) \sin \mu_k x \right) \Big|_0^l$$

$$\mu_k^2 \int_0^l u(x, t) \sin \mu_k x dx = -\frac{l}{2} \cdot \mu_k^2 \cdot C_k(t).$$

Следовательно, $C_k(t)$ удовлетворяет ур-ню:

$$\frac{d}{dt} C_k(t) = -a^2 \mu_k^2 C_k(t) \Rightarrow C_k(t) = C_k(0) e^{-a^2 \mu_k^2 t}.$$

Однако, $u(x, t) = 0$ при $t = 0$. Тогда, в силу непрерывности $u(x, t)$ на \bar{Q} , $C_k(0) = 0$.

Следовательно $C_k(t) \equiv 0 \quad \forall t \geq 0$.

А если у непрерывной функции все коэффициенты Фурье равны нулю, то эта тождественно нулевая, т.е.

$$u(x, t) \equiv 0 \quad \forall (x, t) \in Q, \text{ а значит}$$

$$u_1(x, t) \equiv u_2(x, t) \quad \forall (x, t) \in Q.$$

Лемма 3. В уравнении (1), удовлетворяющем условиям $u(x, t) \in C^2(Q)$

Решение: Пусть $u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k e^{-a^2 \mu_k^2 t} \sin \mu_k x$

можно считать, что $u(x, t)$ задано по x и по t . При этом $\forall t \geq 0$

Далее рассмотрим функцию, которая имеет вид $\sum_{k=1}^{\infty} k^{2p} e^{-\alpha k}$, $\alpha > 0$,

которая сходится. Значит функция $u(x, t)$ имеет вид $u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k e^{-a^2 \mu_k^2 t} \sin \mu_k x$, и можно предположить, что $u(x, 0) = \varphi(x)$.

Заметим, что при $t=0$ $u(x, 0) = \varphi(x)$ имеет вид $\sum_{k=1}^{\infty} C_k \sin \mu_k x$. В этом случае $\varphi(x)$ имеет вид $\sum_{k=1}^{\infty} C_k \sin \mu_k x$. В этом случае $\varphi(x)$ имеет вид $\sum_{k=1}^{\infty} C_k \sin \mu_k x$.

② Функция Грина уравнения теплопроводности

Решение уравнения (4) ищем в виде $u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k e^{-a^2 \mu_k^2 t} \sin \mu_k x$.

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k e^{-a^2 \mu_k^2 t} \sin \mu_k x =$$

$$= \sum_{k=1}^{\infty} \frac{2}{e} \int_0^l \varphi(s) \sin(\mu_k x) \sin(\mu_k s) e^{-a^2 \mu_k^2 t} ds =$$

$$= \int_0^l \left[\frac{2}{e} \sum_{k=1}^{\infty} \sin(\mu_k x) \sin(\mu_k s) e^{-a^2 \mu_k^2 t} \right] \varphi(s) ds$$

Мы хотим использовать симметричность и интегрирование, т.е. чтобы получить из них на вопрос сходится, используя

ищем максимум:

$$e^{-a^2 \mu_k^2 t} \leq e^{-a^2 \mu_k^2 T} = e^{-2K^2} \leq \frac{M_n}{K^n} \quad \forall n \in \mathbb{N}$$

Симметрично, но нам интересно

В итоге, нам нужно

$$G(x, s, t) = \frac{2}{e} \sum_{k=1}^{\infty} \sin(\mu_k x) \sin(\mu_k s) \cdot e^{-a^2 \mu_k^2 t}$$

if $x, s \in [0, e], t > 0$.

$$u(x, t) = \int_0^e G(x, s, t) \varphi(s) ds$$

формула Грина

$x, s \in [0, e], t > 0$.

$G(x, s, t)$ называется функцией Грина задачи (1)(2)(3) для ур. теплопроводности.

Свойства функции Грина:

- 1) симметричность: $G(x, s, t) = G(s, x, t)$
- 2) $G(x, s, t) \in C^\infty([0, e] \times [0, e] \times \mathbb{R}_+)$
- 3) при $t=0$ она не определена!

4) $G(x, s, t) \geq 0 \quad \forall x, s \in [0, l], t > 0.$

(Доказательство с помощью принципа максимума).

5) $G(x, s, t)$ - глобально по x и t удовлетворяет условиям и граничным условиям:

$$\frac{\partial G}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 G}{\partial x^2}, \quad \forall s \in [0, l], x \in [0, l], t > 0.$$

$$G(0, s, t) = G(l, s, t) = 0 \quad \forall s \in [0, l], t > 0.$$

Решение f со смешанными граничными условиями $\sin \mu_n x \cdot e^{-a^2 \mu_n^2 t}$, которое глобально удовлетворяет условиям и граничным условиям (1) и граничным условиям и не takes отрицательных значений при $t \geq 0$.