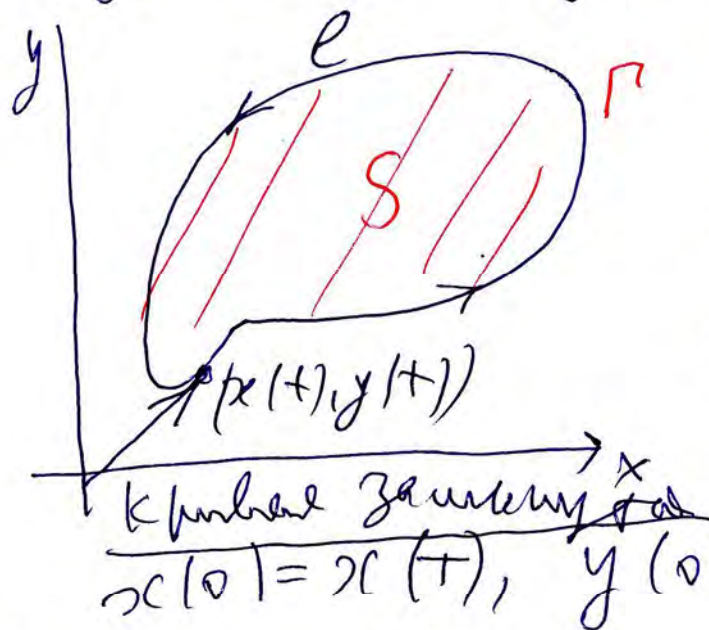


2к

Мат. Анализ. Семестр № 19

Применение методов Фурье① Изотермическое неравенство

Классическая задача: среди всех кривых на плоскости, длина которых не превышает L , найти кривую, ограничивающую наибольшую площадь.



Кривая Γ :
 $x = x(t), y = y(t), t \in [0, T]$

Кривая гладкая:
 $x(t), y(t) \in C^1[0, T]$

$$\dot{x}(t) = \frac{dx}{dt}, \dot{y}(t) = \frac{dy}{dt}$$

$$x(0) = x(T), y(0) = y(T).$$

Длина кривой: $l(\Gamma) = \int_0^T \sqrt{(\dot{x}(t))^2 + (\dot{y}(t))^2} dt$
 Площадь вогнутой кривой (против час. стрелки)

$$S(\Gamma) = \frac{1}{2} \int_0^T (x(t) \cdot \dot{y}(t) - y(t) \cdot \dot{x}(t)) dt$$

По условию задачи: $l \leq L$
 Найти $\max_{\Gamma \in C^1} \{ S(\Gamma) : l(\Gamma) \leq L \}$

Поменим параметризацию на дуги,
 перейдем к натуральной параметризации:

$$s = s(t) = \int_0^t \sqrt{(\dot{x}(t'))^2 + (\dot{y}(t'))^2} dt'$$

по условию $s(0) = 0, s(T) = L,$

$$\frac{ds}{dt} = \sqrt{(\dot{x}(t))^2 + (\dot{y}(t))^2} \Rightarrow \frac{dt}{ds} = \frac{1}{\sqrt{(\dot{x}(t))^2 + (\dot{y}(t))^2}}$$

Тогда $\frac{dx}{ds} = \frac{dx}{dt} \cdot \frac{dt}{ds} = \frac{\dot{x}}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}};$

$$\frac{dy}{ds} = \frac{dy}{dt} \cdot \frac{dt}{ds} = \frac{\dot{y}}{\sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}}$$

$\Gamma: x(s), y(s), s \in [0, L], \left(\frac{dx}{ds}\right)^2 + \left(\frac{dy}{ds}\right)^2 = 1$

Две дуги будут параметризованы:

$$u = 2\pi \cdot \frac{s}{L} - \pi, \quad u \in [-\pi, \pi].$$

Тогда $\Gamma: x = x(u), y = y(u)$
 и/или $x(-\pi) = x(\pi), y(-\pi) = y(\pi).$

Обозначим $z(u) = x(u) + i y(u)$ - комплексная функция

$|z'(u)|^2 = (x'(u))^2 + (y'(u))^2 = \frac{L^2}{4\pi^2}$

Найдем функцию, которую параметризуем

нужно: $S'(r)$ реф $z(u)$.

Найти: $\bar{z} \cdot z' = (x - iy)(x' + iy') =$

$$= x \cdot x' + y \cdot y' + i(xy' - y \cdot x') =$$

$$= \frac{1}{2} (x^2 + y^2)' + i(xy' - y \cdot x')$$

Сформулируем:

$$S(r) = \frac{1}{2} \int_{-\pi}^{\pi} (x \cdot y' - y \cdot x') du = \frac{1}{2i} \int_{-\pi}^{\pi} \bar{z} \cdot z' du +$$

$$- \frac{1}{2i} \int_{-\pi}^{\pi} (x^2 + y^2)' du + \frac{1}{2i} \int_{-\pi}^{\pi} \bar{z} \cdot z' du =$$

$$= -\frac{1}{2i} (x^2 + y^2) \Big|_{-\pi}^{\pi} + \frac{1}{2i} \int_{-\pi}^{\pi} \bar{z} \cdot z' du, \text{ т.к. } z(-\pi) = z(\pi)$$

Поэтому: $S(r) = \frac{1}{2i} \int_{-\pi}^{\pi} \bar{z} \cdot z' du$.

Рассмотрим $z(u)$ в фаз. форме

$$z(u) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n \cdot e^{inu}, \quad c_n = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} z(u) e^{-inu} du$$

Тогда в фаз. форме все выражения имеют вид:

$$z'(u) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} i n \cdot c_n e^{inu}$$

Применим равенство Parseval:

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}} n^2 |c_n|^2 = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |z'(u)|^2 du = \frac{L^2}{4\pi^2}$$

А где используется $S(\Gamma)$ выразим

$$S = \frac{1}{2i} \int_{-\pi}^{\pi} z'(u) \cdot \bar{z}(u) du = \pi \cdot \sum_{n \in \mathbb{Z}} (n \cdot c_n) \bar{c}_n$$

(Равенство Парсеваля для скалярного произведения $z'(u)$ и $z(u)$ в комплексной функции).

Следовательно, $\frac{S}{\pi} = \sum n \cdot |c_n|^2$

В итоге получаем следующее:

$$\frac{L^2}{4\pi^2} - \frac{S}{\pi} = \sum_{n \in \mathbb{Z}} (n^2 - n) \cdot |c_n|^2 \geq 0$$

Заметим, что первое слагаемое неотрицательно, а второе равенство достигается лишь в том случае $c_n = 0 \quad \forall n \in \mathbb{Z}, n \neq 0, 1$.

Поэтому для любой функции Γ выполняется неравенство

$$4\pi S \leq L^2.$$

Равенство достигается при $z(u) = c_0 + c_1 \cdot e^{iu}$
 что очевидно!

② Решение уравнения теплопроводности.

$$Q = \{ (x, t), 0 \leq x \leq l, 0 \leq t \leq T \} \subset \mathbb{R}^2$$

$$u = u(x, t), u \in C(\bar{Q}), \frac{\partial u}{\partial t}, \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \in C(\bar{Q})$$

Уравнение теплопроводности ($a > 0$)

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

Начальные условия:

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

Граничные условия

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

Метод Фурье (метод разделения переменных) для решения этой задачи.

Шаг 1: Ищем решение следующего вида:

пусть: $u(x, t) = Y(x) \cdot Z(t)$

подставляем в уравнение (1):

$$Z'(t) \cdot Y(x) = a^2 \cdot Y''(x) \cdot Z(t)$$

$$\frac{Z'(t)}{a^2 Z(t)} = \frac{Y''(x)}{Y(x)} = \lambda$$

Не зависит от t и от x .

$$Y''(x) = \lambda Y(x), \quad Z'(t) = \lambda \cdot Z(t).$$

4-е уравнение граничных условий выполняется тривиально (2):

$$Y(0) \cdot Z(t) = Y(l) \cdot Z(t) = 0 \Rightarrow Y(0) = Y(l) = 0$$

ВАГ2. Ищем решение в виде $Y(x)$
удовлетворяющее граничным условиям:

$$\begin{cases} Y''(x) = \lambda Y(x), & x \in [0, l], & (4) \\ Y(0) = Y(l) = 0. & & (5) \end{cases}$$

Называем задачу Литурна - Литурна.
при $Y \neq 0$. λ - называемое собственным значением,

$Y(x)$ - называемое собственной функцией.
Задача LV - A. (4), (5).

Если $\lambda > 0$, то общее решение (4):

$$Y(x) = C_1 \cdot e^{\sqrt{\lambda} x} + C_2 \cdot e^{-\sqrt{\lambda} x}$$

Условия (5) дают:

$$\begin{cases} C_1 + C_2 = 0 \\ C_1 \cdot e^{\sqrt{\lambda} l} + C_2 \cdot e^{-\sqrt{\lambda} l} = 0 \end{cases} \Rightarrow C_1 = C_2 = 0.$$

Следовательно, при $\lambda > 0$ нет решений
Задачи LV - A.

Если $\lambda = 0$, то $y''(x) = 0 \Rightarrow$

$$y(x) = C_1 + C_2 \cdot x, \quad y(0) = y(l) = 0 \Rightarrow C_1 = C_2 = 0$$

Она нет ненулевые функции Л-А.

Пусть $\lambda < 0$, $\lambda = -\mu^2$. Тогда вообще ненулевые имеет вид:

$$y(x) = C_1 \cdot \sin \mu x + C_2 \cdot \cos \mu x$$

$$y(0) = 0 \Rightarrow C_1 \cdot 0 + C_2 \cdot 1 = 0 \Rightarrow C_2 = 0$$

$$y(l) = 0 \Rightarrow C_1 \cdot \sin \mu \cdot l = 0 \Rightarrow \sin(\mu l) = 0$$

т.е. $\mu l = k \cdot \pi \Rightarrow \mu = \frac{k\pi}{l}, k = 1, 2, \dots$

Собственно,

$$\lambda_k = -\frac{k^2 \cdot \pi^2}{l^2}, k = 1, 2, \dots$$

Наши собственные значения

Тогда собственные функции:

$$y_k(x) = \sin \mu_k \cdot x, \quad \mu_k = \frac{k\pi}{l}, k \in \mathbb{N}$$

Наши ненулевые функции Л-А. (4)-(5)

ЛАЗ Решим уравнение для $Z(t)$

с найденными собственными значениями:

$$Z'(t) = -a^2 \mu_k^2 \cdot Z(t). \quad (6)$$

Решение: $z_k(t) = C_k \cdot e^{-a^2 \mu_k^2 \cdot t}$

Мы найдем в качестве решения
 функции $u(x, t) = y(x) \cdot z(t)$, удовлетво-
 ряющие уравнению теплопроводности (1)
 и граничным условиям (3).

$$u_k(x, t) = C_k \cdot e^{-a^2 \mu_k^2 t} \cdot \sin \mu_k x, \quad k \in \mathbb{N}$$

Лема 4. Решение задачи (1), (2), (3)
 ищем в виде ряда:

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

Подставим $t = 0$

$$u(x, 0) = \varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} C_k \cdot \sin \mu_k x$$

$$\boxed{\mu_k = \frac{k\pi}{l}, \quad k = 1, 2, \dots}$$

Этот ряд Фурье $\varphi(x)$ по ортогональ-
ной системе $\sin \frac{k\pi}{l} x, \quad k \in \mathbb{N}$

она сходится. При $l = \pi$ $\sin kx$

(Теорема Вейерштрасса (9)).

Коэффициенты Фурье функции $\varphi(x)$:

Напомним, что

$$\int_0^l \sin^2 \mu_k x dx = \frac{1}{2} \int_0^l (1 - \cos 2\mu_k x) dx =$$

$$= \frac{l}{2} + \frac{\sin \frac{2k\pi}{e} \cdot x}{\mu_k} \Big|_0^l = \frac{l}{2}$$

Синус-разложение, выражаемое Фурье:

$$C_k = \frac{2}{e} \int_0^l \varphi(x) \cdot \sin \mu_k x dx$$

ЛАС. Теперь можно обосновать, что

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^{\infty} C_k \cdot e^{-a^2 \mu_k^2 t} \cdot \sin \mu_k x =$$

есть пределом функций (1), (2), (3), т.е. найти условия, при которых они сходятся, но можно предположить, что t очень мало, но x достаточно, и удовлетворяет условиям (1), граничным условиям (3) и граничным условиям (2).