

1. Метод разделения переменных для уравнения колебаний струны в одномерном случае

Рассмотрим задачу:

$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx}, & t > 0; \quad 0 < x < l \\ u(0, t) = 0, \quad u(l, t) = 0, & t \geq 0 \\ u(x, 0) = \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x), & 0 \leq x \leq l \end{cases} \quad (*)$$

► 1. Найдем решения уравнения колебаний (частные) вида $X(x)T(t)$. Подставляем в уравнение:

$$X(x)T''(t) = a^2 X''(x)T(t) \quad | : a^2 T(t)X(x)$$

$$(2) \quad \frac{T''(t)}{T(t)a^2} = \frac{X''(x)}{X(x)} = -\lambda \quad (\text{для нек. константы } \lambda)$$

Разрешаем относительно $X(x)$: $X''(x) + \lambda X(x) = 0$

$$2. \text{ Дописываем к этому уравнению краевые условия из } (*): \begin{cases} X''(x) + \lambda X(x) = 0 \\ X(0) = 0, X(l) = 0 \end{cases}$$

Это задача Штурма-Лиувилля. Ее спектр: $\lambda_k = (\frac{\pi k}{l})^2$, $X_k(x) = \sin(\frac{\pi k x}{l})$, $k = 1, 2, 3, \dots$

3. Разрешаем пропорцию (2) отн-но $T(t)$ и подставляем $\lambda = \lambda_k$: $T_k''(t) + a^2 \lambda_k T_k(t) = 0$.

Общее решение этого уравнения: $T_k(t) = A_k \cos(a \frac{\pi k t}{l}) + B_k \sin(a \frac{\pi k t}{l})$

4. Принцип суперпозиции: общее решение ур-я колеб. представляется в виде ∞ лин. комб. его элементарных реше-

$$\text{ний: } u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} [A_k \cos(a \frac{\pi k t}{l}) + B_k \sin(a \frac{\pi k t}{l})] \sin(\frac{\pi k x}{l})$$

A_k, B_k - ? Найдем их из нач. условий. Разложим ф-ии $\varphi(x)$ и $\psi(x)$ в ряд Фурье на $[0, l]$ по системе функций $\{\sin(\frac{\pi k x}{l})\}_{k=1}^{\infty}$:

$$\varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \varphi_k \sin(\frac{\pi k x}{l}), \text{ где } \varphi_k = \frac{2}{l} \int_0^l \varphi(x) \sin(\frac{\pi k x}{l}) dx \quad \psi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \psi_k \sin(\frac{\pi k x}{l}), \text{ где } \psi_k = \frac{2}{l} \int_0^l \psi(x) \sin(\frac{\pi k x}{l}) dx$$

Начальные условия:

$$u(x, 0) = \sum_{k=1}^{\infty} A_k \sin(\frac{\pi k x}{l}) = \varphi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \varphi_k \sin(\frac{\pi k x}{l}) \Rightarrow A_k = \varphi_k, \forall k$$

$$u_t(x, 0) = \sum_{k=1}^{\infty} B_k \frac{\pi k a}{l} \sin(\frac{\pi k x}{l}) = \psi(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \psi_k \sin(\frac{\pi k x}{l}) \Rightarrow B_k = \frac{l}{\pi k a} \psi_k, \forall k$$

Тем самым, след. функциональный ряд является "формальным" решением задачи (*), являющийся суммой стоячих

$$\text{волн: } u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} [\varphi_k \cos(a \frac{\pi k t}{l}) + \frac{l}{\pi k a} \psi_k \sin(a \frac{\pi k t}{l})] \sin(\frac{\pi k x}{l}) \quad \blacktriangleleft$$

$$\text{Рассмотрим также: } \begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t), & t > 0; \quad 0 < x < l \\ u(0, t) = 0, \quad u(l, t) = 0, & t \geq 0 \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0, & 0 \leq x \leq l \end{cases} \quad (**)$$

► Будем искать решение в виде: $u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} T_n(t) \sin(\frac{\pi n x}{l})$ (1). Чтобы найти $T_n(t)$, подставим предполагаемый

вид решения (1) в первое уравнение системы (**), разложив $f(x, t)$ в ряд Фурье по синусам:

$$\sum_{n=1}^{\infty} T_n''(t) \sin(\frac{\pi n x}{l}) = -a^2 \sum_{n=1}^{\infty} T_n(t) (\frac{\pi n}{l})^2 \sin(\frac{\pi n x}{l}) + \sum_{n=1}^{\infty} f_n(t) \sin(\frac{\pi n x}{l}), \text{ где } f_n(t) = \frac{2}{l} \int_0^l f(x, t) \sin(\frac{\pi n x}{l}) dx$$

Отсюда и из начальных условий системы (**) при каждом $n = 1, 2, 3, \dots$ получаем для нахождения $T_n(t)$ задачу

$$\text{Коши: } \begin{cases} T_n''(t) + a^2 (\frac{\pi n}{l})^2 T_n(t) = f_n(t), & t \geq 0 \\ T(0) = 0, \quad T'_n(0) = 0 \end{cases} \quad \blacktriangleleft$$

Замечание: [Все аналогично для граничных условий 2-рода и смешанных условий]

$$\text{Решение } u(x, t) \text{ задачи: } \begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t), & t > 0; \quad 0 < x < l \\ u(0, t) = \mu_1(t), \quad u(l, t) = \mu_2(t), & t \geq 0 \\ u(x, 0) = \varphi(x), \quad u_t(x, 0) = \psi(x), & 0 \leq x \leq l \end{cases}$$

можно найти, разбив ее на рассмотренные выше задачи: $u(x, t) = u_1(x, t) + u_2(x, t)$,

где $u_1(x, t)$ без $f(x, t)$ с нулевыми граничными условиями, а $u_2(x, t)$ с $f(x, t)$ и нулевыми граничными и начальными условиями.

Замечание: [в первом случае колебания называются свободными, во втором вынужденными]

2. Формула для логарифмического потенциала двойного слоя

$$u(M) = \int_S \frac{\cos \varphi(P, M)}{r_{PM}} \nu(P) dS_P;$$

$\varphi(P, M)$ - угол между нормалью в точке P и вектором \overrightarrow{PM}

$\nu(P)$ - плотность в точке P

r_{PM} - расстояние между точками P и M