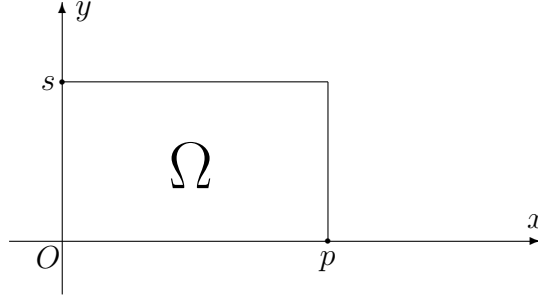


Уравнение Лапласа в прямоугольнике.

Пусть $\Omega = \{(x, y) : 0 < x < p, 0 < y < s\}$ – прямоугольник на плоскости:



Рассмотрим следующую задачу:

$$\begin{cases} \Delta u = 0 \text{ в } \Omega, \\ \alpha_1 u(0, y) - \beta_1 u_x(0, y) = f_1(y), \quad 0 < y < s, \\ \alpha_2 u(p, y) + \beta_2 u_x(p, y) = f_2(y), \quad 0 < y < s, \\ \alpha_3 u(x, 0) - \beta_3 u_y(x, 0) = g_1(x), \quad 0 < x < p, \\ \alpha_4 u(x, s) + \beta_4 u_y(x, s) = g_2(x), \quad 0 < x < p. \end{cases}$$

Рассмотрим две другие задачи.

Задача 1.

$$\begin{cases} \Delta v = 0 \text{ в } \Omega, \\ \alpha_1 v(0, y) - \beta_1 v_x(0, y) = 0, \quad 0 < y < s, \\ \alpha_2 v(p, y) + \beta_2 v_x(p, y) = 0, \quad 0 < y < s, \\ \alpha_3 v(x, 0) - \beta_3 v_y(x, 0) = g_1(x), \quad 0 < x < p, \\ \alpha_4 v(x, s) + \beta_4 v_y(x, s) = g_2(x), \quad 0 < x < p. \end{cases} \quad (1)$$

Задача 2.

$$\begin{cases} \Delta u = 0 \text{ в } \Omega, \\ \alpha_1 w(0, y) - \beta_1 w_x(0, y) = f_1(y), \quad 0 < y < s, \\ \alpha_2 w(p, y) + \beta_2 w_x(p, y) = f_2(y), \quad 0 < y < s, \\ \alpha_3 w(x, 0) - \beta_3 w_y(x, 0) = 0, \quad 0 < x < p, \\ \alpha_4 w(x, s) + \beta_4 w_y(x, s) = 0, \quad 0 < x < p. \end{cases} \quad (2)$$

Нетрудно убедиться, что решение исходной задачи является суммой решений задачи 1 и задачи 2:

$$u(x, y) = v(x, y) + w(x, y). \quad (3)$$

Решение задачи 1.

Рассмотрим ассоциированную задачу Штурма – Лиувилля

$$\begin{cases} X''(x) = \lambda X(x), \quad 0 < x < p, \\ \alpha_1 X(0) - \beta_1 X'(0) = 0, \\ \alpha_2 X(p) + \beta_2 X'(p) = 0. \end{cases} \quad (4)$$

Решением этой задачи является набор собственных значений $\{\lambda_n\}$ и собственных функций $\{X_n(x)\}$ ($n = 0, 1, 2, \dots$), взятых по одной для каждого собственного значения и образующих ортогональный базис в $CL_2[0, p]$.

Решение задачи 1 при каждом фиксированном y разложим в ряд Фурье по собственным функциям ассоциированной задачи Штурма – Лиувилля

$$v(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} X_n(x) Y_n(y) \quad (5)$$

и вместо самой функции $v(x, y)$ будем искать ее коэффициенты Фурье $Y_n(y)$. Подставляя ряд Фурье в уравнение Лапласа, находим

$$\begin{aligned} \Delta v &= \sum_{n=1}^{\infty} X_n''(x) Y_n(y) + X_n(x) Y_n''(y) = \sum_{n=1}^{\infty} \lambda_n X_n(x) Y_n(y) + X_n(x) Y_n''(y) = \\ &= \sum_{n=1}^{\infty} (Y_n''(y) + \lambda_n Y_n(y)) X_n(x) = 0. \end{aligned}$$

В силу единственности разложения функции в ряд Фурье

$$Y_n''(y) + \lambda_n Y_n(y) = 0.$$

Подставляя ряд Фурье в два последних краевых условия, получаем

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{\infty} (\alpha_3 Y_n(0) - \beta_3 Y_n'(0)) X_n(x) &= g_1(x), \\ \sum_{n=1}^{\infty} (\alpha_4 Y_n(s) + \beta_4 Y_n'(s)) X_n(x) &= g_2(x). \end{aligned}$$

Отсюда следует, что числа $\alpha_3 Y_n(0) - \beta_3 Y_n'(0)$ являются коэффициентами Фурье функции $g_1(x)$, а величины $\alpha_4 Y_n(s) + \beta_4 Y_n'(s)$ есть коэффициенты Фурье функции $g_2(x)$. Обозначим их a_n и b_n :

$$a_n = \frac{1}{\|X_n\|^2} \int_0^p g_1(x) X_n(x) dx, \quad (6)$$

$$b_n = \frac{1}{\|X_n\|^2} \int_0^p g_2(x) X_n(x) dx, \quad (7)$$

где

$$\|X_n\|^2 = \int_0^p X_n^2(x) dx. \quad (8)$$

Таким образом, для функции $Y_n(x)$ имеем краевую задачу

$$\begin{cases} Y_n''(y) + \lambda_n Y_n(y), & 0 < y < s, \\ \alpha_3 Y_n(0) - \beta_3 Y_n'(0) = a_n, \\ \alpha_4 Y_n(s) + \beta_4 Y_n'(s) = b_n. \end{cases} \quad (9)$$

Подводя итоги, получаем следующую схему решения задачи 1. Сначала решаем ассоциированную задачу Штурма – Лиувилля (4). Вычисляем квадраты

норм собственных функций (8) и коэффициенты Фурье c_n, d_n граничных функций по формулам (6) и (7). После этого решаем краевую задачу (9) и выписываем решение по формуле (5).

Решение задачи 2.

Нетрудно видеть, что вторая задача переходит в первую при перестановке переменных x и y местами (и соответствующих переобозначений). Поэтому сразу приводим алгоритм ее решения. Начинаем с ассоциированной задачи Штурма – Лиувилля

$$\begin{cases} Y''(y) = \lambda Y(y), & 0 < y < s, \\ \alpha_3 Y(0) - \beta_3 Y'(0) = 0, \\ \alpha_4 Y(s) + \beta_4 Y'(s) = 0. \end{cases} \quad (10)$$

и находим собственные значения $\{\lambda_n\}$ и собственные функции $\{Y_n(x)\}$. Вычисляем квадрат их нормы

$$\|Y_n\|^2 = \int_0^s Y_n^2(y) dy. \quad (11)$$

Находим коэффициенты Фурье граничных функций

$$c_n = \frac{1}{\|Y_n\|^2} \int_0^s f_1(y) Y_n(y) dy, \quad (12)$$

$$d_n = \frac{1}{\|Y_n\|^2} \int_0^s f_2(y) Y_n(y) dy \quad (13)$$

и решаем краевую задачу

$$\begin{cases} X_n''(x) + \lambda_n X_n(x), & 0 < x < p, \\ \alpha_1 X_n(0) - \beta_1 X_n'(0) = c_n, \\ \alpha_2 X_n(p) + \beta_2 X_n'(p) = d_n. \end{cases} \quad (14)$$

После этого выписываем решение задачи 2:

$$w(x, y) = \sum_{n=1}^{\infty} X_n(x) Y_n(y). \quad (15)$$

По окончании решений задач (1) и (2) получаем решение исходной задачи по формуле (3).

Пример.

$$\begin{cases} \Delta u = 0 \text{ в } \Omega, \\ u(0, y) = 0, & 0 < y < s, \\ u_x(p, y) = q, & 0 < y < s, \\ u(x, 0) = 0, & 0 < x < p, \\ u(x, s) = U, & 0 < x < p. \end{cases}$$

Выписываем задачу (1)

$$\begin{cases} \Delta v = 0 \text{ в } \Omega, \\ v(0, y) = 0, & 0 < y < s, \\ v_x(p, y) = 0, & 0 < y < s, \\ v(x, 0) = 0, & 0 < x < p, \\ v(x, s) = U, & 0 < x < p. \end{cases}$$

Ассоциированная задача Штурма – Лиувилля

$$\begin{cases} X''(x) = \lambda X(x), & 0 < x < p, \\ X(0) = 0, \\ X'(p) = 0. \end{cases}$$

Собственные функции и собственные значения

$$\lambda_n = - \left(\frac{(2n-1)\pi}{2p} \right)^2, \quad X_n(x) = \sin \frac{(2n-1)\pi x}{2p} \quad (n = 1, 2, \dots),$$

квадрат нормы у всех собственных функций $\|X_n\|^2 = \frac{p}{2}$.

Так как $g_1(x) = 0$, то все $a_n = 0$. Функция $g_2(x) = U$ и ее коэффициенты Фурье

$$\begin{aligned} b_n &= \frac{2}{p} \int_0^p g_2(x) X_n(x) dx = \frac{2U}{p} \int_0^p \sin \frac{(2n-1)\pi x}{2p} dx = \\ &= -\frac{4U}{(2n-1)\pi} \cos \frac{(2n-1)\pi x}{2p} \Big|_0^p = \frac{4U}{(2n-1)\pi}. \end{aligned}$$

Далее решаем краевую задачу

$$\begin{cases} Y_n''(y) - \left(\frac{(2n-1)\pi}{2p} \right)^2 Y_n(y), & 0 < y < s, \\ Y_n(0) = 0, \\ Y_n(s) = b_n. \end{cases}$$

Получаем

$$Y_n(y) = \frac{b_n \operatorname{sh} \frac{(2n-1)\pi y}{2p}}{\operatorname{sh} \frac{(2n-1)\pi s}{2p}}.$$

Учитывая явный вид коэффициентов b_n , находим

$$v(x, y) = \frac{4U}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2n-1)\pi x}{2p} \operatorname{sh} \frac{(2n-1)\pi y}{2p}}{(2n-1) \operatorname{sh} \frac{(2n-1)\pi s}{2p}}$$

Выписываем задачу (2)

$$\begin{cases} \Delta w = 0 \text{ в } \Omega, \\ w(0, y) = 0, & 0 < y < s, \\ w_x(p, y) = q, & 0 < y < s, \\ w(x, 0) = 0, & 0 < x < p, \\ w(x, s) = 0, & 0 < x < p. \end{cases}$$

Решаем ассоциированную задачу Штурма – Лиувилля

$$\begin{cases} Y''(y) = \lambda Y(y), & 0 < y < s, \\ Y(0) = 0, \\ Y(s) = 0. \end{cases} \quad (10)$$

Собственные значения и собственные функции

$$\lambda_n = -\left(\frac{n\pi}{s}\right)^2, \quad Y_n(x) = \sin \frac{n\pi y}{s} \quad (n = 1, 2, \dots),$$

квадрат нормы у всех собственных функций $\|Y_n\|^2 = \frac{s}{2}$.

На следующем шаге вычисляем коэффициенты Фурье граничных функций. Так как $f_1(y) = 0$, то все коэффициенты $c_n = 0$. Функция $f_2(y) = q$ и ее коэффициенты Фурье

$$d_n = \frac{2}{s} \int_0^s f_2(y) Y_n(y) dy = \frac{2q}{s} \int_0^s \sin \frac{n\pi y}{s} dy = -\frac{2q}{n\pi} \cos \frac{n\pi y}{s} \Big|_0^s = \frac{2q(1 - (-1)^n)}{n\pi}.$$

После этого решаем краевую задачу

$$\begin{cases} X_n''(x) - \left(\frac{n\pi}{s}\right)^2 X_n(x), & 0 < x < p, \\ X_n(0) = 0, \\ X_n'(p) = d_n. \end{cases}$$

Получаем

$$X_n(x) = \frac{d_n s \operatorname{sh} \frac{n\pi x}{s}}{\pi n \operatorname{ch} \frac{n\pi p}{s}}$$

Учитывая явный вид коэффициентов d_n , находим

$$w(x, y) = \frac{2qs}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1 - (-1)^n) \operatorname{sh} \frac{n\pi x}{s} \sin \frac{n\pi y}{s}}{n^2 \operatorname{ch} \frac{n\pi p}{s}}$$

Складывая решения двух задач, получаем решение исходной задачи

$$\begin{aligned} u(x, y) = & \frac{4U}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin \frac{(2n-1)\pi x}{2p} \operatorname{sh} \frac{(2n-1)\pi y}{2p}}{(2n-1) \operatorname{sh} \frac{(2n-1)\pi s}{2p}} + \\ & + \frac{2qs}{\pi^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1 - (-1)^n) \operatorname{sh} \frac{n\pi x}{s} \sin \frac{n\pi y}{s}}{n^2 \operatorname{ch} \frac{n\pi p}{s}} \end{aligned}$$