## Одномерные краевые задачи. Уравнение теплопроводности.

Одномерное уравнение теплопроводности с постоянными ктами.

Тами.1. Основные опредления и понятия  
Уравнение переноса(ур-е Фурье):
$$\frac{\partial Q(\mathbf{r}, t)}{\partial t} = -\lambda \operatorname{grad} T(\mathbf{r}, t)$$

Процесс распространения тепла в одномерном стержне описывается ур-ем:

$$c\rho \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial \mathbf{x}} \left( \mathbf{k} \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial \mathbf{x}} \right) + \mathbf{f}_0 (\mathbf{x}, t) \tag{1}$$

где u = u(x, t) — температура в точке x стержня в момент t, c — теплоемкость единицы массы,  $\rho$  — плотность,  $c\rho$  — теплоемкость единицы длины, k — коэффициент теплопроводности,  $f_0$  — плотность тепловых источников. В общем случае k, c,  $\rho$ ,  $f_0$  могут зависеть не только от x и t, но и от температуры u = u(x, t) (квазилинейное уравнение теплопроводности) и даже от  $\partial u/\partial x$  (нелинейное уравнение). Если k, c,  $\rho$  постоянны, то (1) можно записать в виде

$$\frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f, \quad f = \frac{f_0}{c\rho},$$

где  $a^2 = k/(c\rho)$  — коэффициент температуропроводности. Без ограничения общности можно считать  $a=1,\ l=1.$ 

В самом деле, вводя переменные  $x_1 = \frac{x}{l}$ ,  $t_1 = \frac{a^2t}{l^2}$ ,  $f_1 = \frac{l^2}{l^2}f_1$  получим

$$\frac{\partial u}{\partial t_1} = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + f_1, \quad 0 < x_1 < 1.$$

2. Общий анализ однородного ур-я теплопроводности с однородными краевыми условиями.

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad 0 < x < 1, \quad 0 < t < T,$$

$$u(0, t) = u(1, t) = 0, \quad 0 \le t \le T,$$

$$u(x, 0) = u_0(x), \quad 0 \le x \le 1.$$

Решение этой задачи находится методом разделения переменных в виде

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k e^{-\lambda_k t} X_k(x),$$

 $\lambda_{k}$  и  $X_{k}(x)$  — собственные значения и ортонормированные собственные функции задачи

$$X'' + \lambda X = 0$$
,  $0 < x < 1$ ,  $X(0) = X(1) = 0$ ,

равные

$$\lambda_k = k^2 \pi^2$$
,  $X_k(x) = \sqrt{2} \sin k \pi x$ ,

причем

$$(X_h, X_m) = \int_0^1 X_h(x) X_m(x) dx = \delta_{hm},$$

$$\delta_{hm} = \begin{cases} 1, & k = m, \\ 0, & k \neq m. \end{cases}$$

Коэффициенты ск находятся из начальных условий.

$$u(x, 0) = u_0(x) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k X_k(x)$$
, t.e.  $c_k = (u_0, X_k)$ .

Заметим, что решение устойчиво в силу того, что

$$\|u(t)\|^2 = (u(x, t), u(x, t)) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k^2 e^{-2\lambda_k t} \|X_k\|^2 \leqslant e^{-2\lambda_1 t} \sum_{k=1}^{\infty} c_k^2 = e^{-2\lambda_1 t} \|u_0\|^2$$

$$\text{TAK KAK } \|u_0\|^2 = \sum_{k=1}^{\infty} c_k^2, \quad \lambda_k > \lambda_{k-1} > \dots > \lambda_1 = \pi^2.$$

Таким образом, верна оценка  $\|u(t)\| \le e^{-\lambda_1 t} \|u_0\|$ ,  $\lambda_1 = \pi^2$  В силу возрастания  $\lambda_k = k^2 \pi^2$  с ростом k, начиная с некоторого момента t, в сумме (6) будет преобладать первое слагаемое (первая гармоника), т. е. будет иметь место приближенное равенство

$$u(x, t) \approx c_1 e^{-\lambda_1 t} X_1(x).$$

Эта стадия процесса называется регулярным режимом.

3. Разностные схемы для решения ур-я теплопроводности:

Введём сетку:

$$\widetilde{\omega}_{h\tau} = \{(x_i t_j): x_i = ih, t_j = j\tau, i = 0, 1, \ldots, N, h = 1/N, j = 0, 1, \ldots, L, \tau = T/L\}$$

Аппроксимируем производные разностными отношениями:

Начальные и гр. усл-я приводят к дополнительным условиям:

$$y_0^j = u_1(t_j), \quad y_N^j = u_2(t_j), \quad y_i^0 = u_0(x_i), \ j = 0, 1, 2, \ldots, 0 \le i \le N.$$

Схема определена на 6-точечном шаблоне

Варианты схемы:

1) Явная схема (σ=1)

2) Полностью неявная схема с опережением ( $\sigma$ =1):

$$\frac{y_{i}^{j+1}-y_{i}^{j}}{\tau} = \frac{y_{i-1}^{j+1}-2y_{i}^{j+1}+y_{i+1}^{j+1}}{h^{2}} + \varphi_{i}^{j}$$
. шаблон:  $\times \times \times$ 

Для определения  $y_i^{j+1}$  из (13) получаем краевую задачу

$$\frac{\tau}{h^2} y_{i-1}^{j+1} - \left(1 + \frac{2\tau}{h^2}\right) y_i^{j+1} + \frac{\tau}{h^2} y_{i-1}^{j+1} = -F_i^j, \qquad 0 < i < N,$$

$$F_i^j = y_i^j + \tau \varphi_i^j, \quad y_0^{j+1} = u_1(t_{j+1}), \quad y_N^{j+1} = u_2(t_{j+1}),$$

которая решается методом прогопки.

3) Симметричная явно-неявная схема (схема Кранка-Николсона) ( $\sigma$ =1/2) Значения  $y_i^{j+1}$  на новом слое и в этом случае находятся методом прогонки для краевой задачи:

$$\frac{\tau}{2h^2}y_{i-1}^{j+1} - \left(1 + \frac{\tau}{h^2}\right)y_i^{j+1} + \frac{\tau}{2h^2}y_{i-1}^{j+1} = -F_i^j, \quad 0 < i < N,$$

$$y_0^{j+1} = u_1(t_{j+1}), \quad y_N^{j+1} = u_2(t_{j+1}),$$

$$F_i^j = \left(1 - \frac{\tau}{h^2}\right)y_i^j + \frac{\tau}{2h^2}(y_{i-1}^j + y_{i+1}^j) + \tau\varphi_i^j.$$

В общем случае (при любом  $\sigma$ ) схема (10) называется схемой с весами. При  $\sigma \neq 0$  она неявная и  $y_i^{j+1}$  определяется методом прогонки как решение задачи

$$\sigma \tau \Lambda y_i^{j+1} - y_i^{j+1} = -F_i^j, \quad 0 < i < N,$$
  
$$y_0^{j+1} = u_1(t_{j+1}), \quad y_N^{j+1} = u_2(t_{j+1}), \quad j = 0, 1, \dots$$

## 4. Оценка погрешности аппроксимации

Пусть  $u = u(x_i, t_i)$  — точное решение исходной задачи, а y — решение разностной задачи. Пусть z = y - u

Тогда имеем:

$$z_i = \Lambda z^{(\sigma)} + \psi$$
, где  $z^{(\sigma)} = \sigma z_i^{j+1} + (1-\sigma) z_i^j$ ,

ф.— погрешность аппроксимации схемы

Имеем:

$$\psi = O (\tau + h^2)$$
 при  $\varphi = f$  и  $\sigma \neq \frac{1}{2}$ ,  $\psi = O (\tau^2 + h^2)$  при  $\varphi = \bar{f}$  и  $\sigma = \frac{1}{2}$ .  $\psi = O(h^4 + \tau^2)$  при  $\varphi = \bar{f} + \frac{h^2}{12} L \bar{f}$  или  $\varphi = \bar{f} + \frac{h^2}{12} \Lambda \bar{f}$  (оба выражения отличаются на величину  $O(h^4)$   $\sigma = \frac{1}{2} - \frac{h^2}{12\tau}$  Здесь  $\bar{f} = f \left( x, t_j + \frac{1}{2} \tau \right)$ 

## Решение одномерной краевой задачи 2-го порядка методом прогонки.

Задача

$$a_i y_{i-1} - c_i y_i + b_i y_{i+1} = -f_i, \quad a_i \neq 0, \quad b_i \neq 0,$$
  
 $i = 1, 2, ..., N-1, \quad (1)$   
 $y_0 = \varkappa_1 y_1 + \mu_i, \quad y_N = \varkappa_2 y_{N-1} + \mu_2$ 

представляет собой систему линейных алгебраических уравнений с трехдиагональной матрицей размера  $(N+1) \times (N+1)$ :

Вместо (1) можно написать

$$Ay = f, \quad y = (y_0, y_1, \ldots, y_N), \quad f = (\mu_1, -f_1, \ldots, -f_{N-1}, \mu_2).$$
 (2)

В случае первой краевой задачи соответствующая матрица имеет размерность  $(N-1) \times (N-1)$ .

Для решения краевой задачи (1) можно использовать следующий метод исключения, называемый методом прогонки. Предположим, что имеет место соотношение

$$y_{i} = \alpha_{i+1} y_{i+1} + \beta_{i+1} \tag{3}$$

с неопределенными коэффициентами  $\alpha_{i+1}$  п  $\beta_{i+1}$ , п подставим  $y_{i+1} = \alpha_i y_i + \beta_i$  в (1):

$$(a_i\alpha_i - c_i)y_i + b_iy_{i+1} = -(f_i + a_i\beta_i),$$

сравнивая это тождество с (3), находим

$$\alpha_{i+1} = \frac{b_i}{c_i - a_i \alpha_i}, \quad i = 1, 2, \dots, N - 1,$$
 (4)

$$\beta_{i+1} = \frac{a_i \beta_i + f_i}{c_i - a_i \alpha_i}, \quad i = 1, 2, \dots, N - 1.$$
 (5)

Используем краевое условие при i=0 для определения  $\alpha_i$ ,  $\beta_i$ . Из формул (3) и (4) для i=0 находим

$$\alpha_1 = \varkappa_1, \quad \beta_1 = \mu_1. \tag{6}$$

Зная  $\alpha_i$  и  $\beta_i$  и переходя от i к i+1 в формулах (4) и (5), определим  $\alpha_i$  и  $\beta_i$  для всех  $i=2, 3, \ldots, N$ . Вычисления по формуле (3) ведутся путем перехода от i+1 к i (т. е. зная  $y_{i+1}$ , находим  $y_i$ ), и для начала этих вычислений надо задать  $y_N$ . Определим  $y_N$  из краевого условия  $y_N = \varkappa_2 y_{N-1} + \mu_2$  и условия (3) при i=N-1:  $y_{N-1} = \alpha_N y_N + \beta_N$ . Отсюда находим

$$y_N = \frac{\mu_2 + \kappa_2 \beta_N}{1 - \alpha_N \kappa_2}. \tag{7}$$

Соберем все формулы прогонки и запишем их в порядке применения:

$$\alpha_{i+1}^{(\to)} = \frac{b_i}{c_i - a_i \alpha_i}, \quad i = 1, 2, \dots, N-1, \quad \alpha_1 = \varkappa_1; \quad (8)$$

$$\overset{(\rightarrow)}{\beta_{i+1}} = \frac{a_i \beta_i + f_i}{c_i - a_i \alpha_i}, \qquad i = 1, 2, \dots, N - 1, \quad \beta_1 = \mu_1; \quad (9)$$

$$y_i = \alpha_{i+1}y_{i+1} + \beta_{i+1}, \quad i = N-1, N-2, \ldots, 2, 1, 0,$$
 $\alpha_i + \alpha_i \beta_N$ 

$$y_N = \frac{\mu_2 + \varkappa_2 \beta_N}{1 - \alpha_N \varkappa_2}.\tag{10}$$

Стрелки показывают направление счета: ( $\rightarrow$ ) от  $i \ k \ i+1$ , ( $\leftarrow$ ) — от  $i+1 \ k \ i$ .

Таким образом, краевая задача для уравнения второго порядка сведена к трем задачам Коши для уравнений первого порядка.

Другие варианты метода прогонки. Рассмотренный выше метод прогонки (8)—(10), при котором определение  $y_i$  производится последовательно справа налево, называют правой прогонкой. Аналогично выписываются формулы левой прогонки:

$$\xi_{i} = \frac{a_{i}}{c_{i} - b_{i} \xi_{i+1}}, \quad i = N - 1, N - 2, \dots, 2, 1, \quad \xi_{N} = \varkappa_{2},$$

$$(13)$$

$$\eta_{i} = \frac{b_{i}\eta_{i+1} + f_{i}}{c_{i} - b_{i}\xi_{i+1}}, \quad i = N - 1, N - 2, \dots, 2, 1, \quad \eta_{N} = \mu_{2},$$
(14)

$$y_{i+1} = \xi_{i+1}y_i + \eta_{i+1}, \ i = 0, 1, \dots, N-1, \quad y_0 = \frac{\mu_1 + \varkappa_1 \eta_1}{1 - \xi_1 \varkappa_1}.$$
(15)

В самом деле, предполагая, что  $y_{i+1} = \xi_{i+1} y_i + \eta_{i+1}$ , исключим из (1)  $y_{i+1}$ ; получим

$$-f_i = a_i y_{i-1} + (b_i \xi_{i+1} - c_i) y_i + b_i \eta_{i+1},$$

или

$$y_{i} = \frac{a_{i}}{c_{i} - b_{i} \xi_{i+1}} y_{i-1} + \frac{f_{i} + b_{i} \eta_{i+1}}{c_{i} - b_{i} \xi_{i+1}}.$$

Сравнивая с формулой  $y_i = \xi_i y_{i-1} + \beta_i$ , получим (13) и (14). Значение  $y_0$  находим из условия  $y_0 = \varkappa_1 y_1 + \mu_1$  и формулы  $y_0 = \xi_1 y_1 + \eta_1$ .

Комбинация левой и правой прогонок дает метод встречных прогонок. В этом методе в области  $0 \le i \le i_0 + 1$  по формулам (8), (9) вычисляются прогоночные коэффициенты  $\alpha_i$ ,  $\beta_i$ , а в области  $i_0 \le i \le N$  по формулам (13), (14) находятся  $\xi_i$  и  $\eta_i$ . При  $i = i_0$  производится сопряжение решений в форме (10) и (15).

Из формул  $y_{i_0} = \alpha_{i_0+1} y_{i_0+1} + \beta_{i_0+1}, y_{i_0+1} = \xi_{i_0+1} y_{i_0} + \eta_{i_0+1}$ 

находим

$$y_{i_0} = \frac{\beta_{i_0+1} + \alpha_{i_0+1} \eta_{i_0}}{1 - \alpha_{i_0+1} \xi_{i_0-1}}.$$

Эта формула имеет смысл, так как хоти бы одна из величин  $|\xi_{i_0+1}|$  или  $|\alpha_{i_0+1}|$  в силу (11) меньше единицы, и, следовательно,  $1-\alpha_{i_0+1}\xi_{i_0+1}>0$ . Зная  $y_{i_0}$ , можно по формуле (10) найти все  $y_i$  при  $i < i_0$ , а по формуле (15)—значения  $y_i$  при  $i > i_0$ . Вычисления при  $i > i_0$  и  $i < i_0$  проводятся автономно (имеет место распараллеливание вычислений). Метод встречных прогонок особенно удобен, если, например, требуется найти  $y_i$  лишь в одном узле  $i = i_0$ .