

Міністерство освіти та науки України
Київський національний університет імені Тараса Шевченка

Звіт
до лабораторної роботи №3:
«Розв'язування одновимірного рівняння теплопровідності»

студентки 4-го курсу
факультету комп'ютерних наук
та кібернетики
групи ОМ-4
Рабійчук Тетяни

м. Київ

Постановка задачі

Варіант 8

Довгий мідний вал діаметром 12 см., що мав початкову температуру 20° було поміщено у піч з температурою 820° . Визначити температуру на поверхні стрержня, коли температура в центрі вала сягне 800° . Визначити час нагрівання. Фізичні характеристики такі:

$$\rho = 8900 \frac{\text{кг}}{\text{м}^3}, c = 380 \frac{\text{Дж}}{\text{кг} \cdot \text{К}}, \gamma = 365 \frac{\text{Вт}}{\text{м}^2 \cdot \text{К}}, \lambda = 398 \frac{\text{Вт}}{\text{м} \cdot \text{К}} \quad (1)$$

Теоретична частина

В області $\bar{\Omega} = \{a \leq x \leq b, 0 \leq t \leq T\}$ знайти розв'язок одновимірного нестационарного рівняння теплопровідності:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{x^m} \frac{\partial}{\partial x} \left(x^m \frac{\partial u}{\partial x} \right) - q(x, t)u + f(x, t), u = u(x, t), x \in (a, b), t > 0 \quad (2)$$

з початковою умовою:

$$u(x, 0) = u_0(x) \quad (3)$$

та крайовими умовами:

$$\alpha_1 k(a, t) \frac{\partial u(a, t)}{\partial x} = \beta_1 u(a, t) - \mu_1(t) \quad (4)$$

$$-\alpha_2 k(b, t) \frac{\partial u(b, t)}{\partial x} = \beta_2 u(b, t) - \mu_2(t) \quad (5)$$

де $k(x, t), q(x, t), f(x, t), u_0(x), \mu_1(t), \mu_2(t)$ - задані функції; $\alpha_1, \alpha_2, \beta_1, \beta_2$ - задані невід'ємні сталі. І мають місце нерівності:

$$0 < k_0 \leq k(x, t) \leq k_1; q(x, t) \geq 0; \alpha_k^2 + \beta_k^2 \neq 0, k = 1, 2$$

$m = 0$ – декартова система координат;

$m = 1$ – циліндрична система координат;

$m = 2$ – сферична система координат.

Розглянемо різницьві методи розв'язання задачі (2)-(5). Введемо сітку:

$$\begin{aligned}\omega_{h,\tau} &= \omega_h \times \omega_\tau \\ \omega_h &= \left\{ x_i = a + ih, h = \frac{b-a}{N}, i = 0, 1, \dots, N \right\} \\ \omega_\tau &= \left\{ t_j = j\tau, \tau = \frac{T}{M}, j = 0, 1, \dots, M \right\} \\ y_{ij} &= y(x_i, t_j) = y_i^j\end{aligned}\quad (6)$$

За допомогою інтегро-інтерполяційного методу апроксимуємо задачу (2) - (5) з ваговими коефіцієнтами:

$$\tilde{x}_i^m y_{t,i}^j = \sigma (\tilde{p} y_x^{j+1})_{\bar{x},i} - \sigma \tilde{x}_i^m \bar{q}_i y_i^{j+1} + (1-\sigma) (\tilde{p} y_x^j)_{\bar{x},i} - (1-\sigma) \tilde{x}_i^m \bar{q}_i y_i^j + \tilde{x}_i^m \bar{f}_i, i = 1, 2, \dots, N-1. \quad (7)$$

$$y_i^0 = u_0(x_i), i = 0, 1, \dots, N \quad (8)$$

$$\begin{aligned}\sigma \alpha_1 \tilde{p}_1 y_{\bar{x},1}^{j+1} + (1-\sigma) \alpha_1 \tilde{p}_1 y_{\bar{x},1}^j &= x_0^m \beta_1 \sigma y_0^{j+1} + (1-\sigma) x_0^m \beta_1 y_0^j - x_0^m \bar{\mu}_1 + 0.5 h \alpha_1 \tilde{x}_0^m y_{t,0}^j - 0.5 \\ &\times (\bar{f}_0 - \sigma \bar{q}_0 y_0^{j+1} - (1-\sigma) \bar{q}_0 y_0^j)\end{aligned}\quad (9)$$

$$\begin{aligned}-\sigma \alpha_2 \tilde{p}_N y_{\bar{x},N}^{j+1} - (1-\sigma) \alpha_2 \tilde{p}_N y_{\bar{x},N}^j &= \sigma x_N^m \beta_2 y_N^{j+1} + (1-\sigma) \beta_2 x_N^m y_N^j - x_N^m \bar{\mu}_2 + 0.5 h \alpha_2 \tilde{x}_N^m y_{t,N}^j - \\ &\times (\tilde{f}_N - \sigma \bar{q}_N y_N^{j+1} - (1-\sigma) \bar{q}_N y_N^j)\end{aligned}\quad (10)$$

де:

$$\begin{aligned}\tilde{x}_0^m &= \frac{1}{h} \int_{x_0}^{x_1} x^m dx; \tilde{x}_N^m = \frac{1}{h} \int_{x_{N-1}}^{x_N} x^m dx; \tilde{x}_i^m = \int_{x_{i-1}}^{x_{i+1}} x^m dx, i = 1, 2, \dots, N-1 \\ \tilde{p}_i &= x_{i-0.5} \overline{k_{i-0.5}}, i = 1, 2, \dots, N \\ \bar{S}_i &= s_i^{j+\sigma} = s(x_i, t_j + \tau \sigma), i = 0, 1, \dots, N, j = 0, 1, \dots, M-1\end{aligned}$$

при $\sigma=0$ маємо явну схему, при $\sigma=1$ - схему з випередженням (повністю неявну схему), при $\sigma=0.5$ - схему Кранка — Ніколсона на шаблоні з 6-ти вузлів.

Розпишемо рівняння системи підставивши вирази для різницьових похідних:

$$\begin{aligned} \tilde{x}_i^m \left[\frac{y_i^{j+1} - y_i^j}{\tau} \right] = & \tau \sigma \frac{1}{h} \left[\frac{\tilde{p}_{i+1}(y_{i+1}^{j+1} - y_i^{j+1})}{h} - \frac{\tilde{p}_i(y_i^{j+1} - y_{i-1}^{j+1})}{h} \right] - \\ & - \tau \sigma \tilde{x}_i^m \bar{q}_i y_i^{j+1} + \tau (1 - \sigma) \frac{1}{h} \left[\frac{\tilde{p}_{i+1}(y_{i+1}^j - y_i^j)}{h} - \frac{\tilde{p}_i(y_i^j - y_{i-1}^j)}{h} \right] - \tau (1 - \sigma) \tilde{x}_i^m \bar{q}_i y_i^j + \tau \tilde{x}_i^m \bar{f}_i \end{aligned}$$

Домножимо на τ і перенесемо все що на $(j+1)$ -му ярусі вправо, а на j -му ярусі — вліво. Отримаємо:

$$\begin{aligned} y_{i+1}^{j+1} \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_{i+1} \right] + y_i^{j+1} \left[-\tilde{x}_i^m - \tau \sigma \tilde{x}_i^m \bar{q}_i - \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_{i+1} + \frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_i \right] \right] + y_{i-1}^{j+1} \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_i \right] = \\ = -\tilde{x}_i^m y_i^j - \frac{\tau (1 - \sigma)}{h^2} (\tilde{p}_{i+1}(y_{i+1}^j - y_i^j) - \tilde{p}_i(y_i^j - y_{i-1}^j)) + \tau (1 - \sigma) \tilde{x}_i^m \bar{q}_i y_i^j - \tau \tilde{x}_i^m \bar{f}_i, i = \overline{1, N-1}, \\ j = \overline{1, M} \end{aligned} \quad (11)$$

Позначимо:

$$y_i^{j+1} = v_i, y_{i+1}^{j+1} = v_{i+1}, y_{i-1}^{j+1} = v_{i-1} \quad (12)$$

Для крайових умов:

$$\begin{aligned} y_1^{j+1} \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \alpha_1 \tilde{p}_1 \right] + y_0^{j+1} \left[\frac{-\tau \sigma}{h^2} \alpha_1 \tilde{p}_1 - \frac{\sigma \tau}{h} \beta_1 x_0^m - 0.5 \alpha_1 \tilde{x}_0^m - 0.5 \sigma \tau \alpha_1 \tilde{x}_0^m \bar{q}_0 \right] = \\ = -(1 - \sigma) \frac{\tau}{h^2} \alpha_1 \tilde{p}_1 (y_1^j - y_0^j) + (1 - \sigma) \frac{\tau}{h} \beta_1 x_0^m y_0^j - \frac{\tau}{h} x_0^m \bar{\mu}_1 - 0.5 \alpha_1 \tilde{x}_0^m y_0^j - 0.5 \tau \alpha_1 \tilde{x}_0^m \bar{f}_0 + (1 - \end{aligned} \quad (13)$$

$$\begin{aligned} y_N^{j+1} \left[-\sigma \frac{\tau}{h^2} \alpha_2 \tilde{p}_N - \sigma \frac{\tau}{h} x_N^m \beta_2 - 0.5 \alpha_2 \tilde{x}_N^m - 0.5 \sigma \tau \alpha_2 \tilde{x}_N^m \bar{q}_N \right] + y_{N-1}^{j+1} \left[\frac{\sigma \tau}{h^2} \alpha_2 \tilde{p}_N \right] = \\ = (1 - \sigma) \frac{\tau}{h^2} \alpha_2 \tilde{p}_N (y_N^j - y_{N-1}^j) + \frac{\tau}{h} (1 - \sigma) x_N^m \beta_2 y_N^j - \frac{\tau}{h} x_N^m \bar{\mu}_2 - 0.5 \alpha_2 \tilde{x}_N^m y_N^j + \\ + (1 - \sigma) 0.5 \tau \alpha_2 \tilde{x}_N^m \bar{q}_N y_N^j - 0.5 \tau \alpha_2 \tilde{x}_N^m \bar{f}_N \end{aligned} \quad (14)$$

Позначимо:

$$\begin{aligned}
 b_0 &= \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \alpha_1 \tilde{p}_1 \right] \\
 c_0 &= \left[-\frac{\tau \sigma}{h^2} \alpha_1 \tilde{p}_1 - \frac{\sigma \tau}{h} \beta_1 x_0^m - 0.5 \alpha_1 \tilde{x}_0^m - 0.5 \sigma \tau \alpha_1 \tilde{x}_0^m \bar{q}_0 \right] \\
 \phi_0 &= -(1-\sigma) \frac{\tau}{h^2} \alpha_1 \tilde{p}_1 (y_1^j - y_0^j) + (1-\sigma) \frac{\tau}{h} \beta_1 x_0^m y_0^j - \frac{\tau}{h} x_0^m \bar{\mu}_1 - 0.5 \alpha_1 \tilde{x}_0^m y_0^j - 0.5 \tau \alpha_1 \tilde{x}_0^m \bar{f}_0 + (\\
 b_i &= \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_{i+1} \right] \\
 c_i &= \left[-\tilde{x}_i^m - \tau \sigma \tilde{x}_i^m \bar{q}_i - \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_{i+1} + \frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_i \right] \right] \\
 d_i &= \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} \tilde{p}_i \right] \\
 \phi_i &= -\tilde{x}_i^m y_i^j - \frac{\tau(1-\sigma)}{h^2} (\tilde{p}_{i+1} (y_{i+1}^j - y_i^j) - \tilde{p}_i (y_i^j - y_{i-1}^j)) + \tau(1-\sigma) \tilde{x}_i^m \bar{q}_i y_i^j - \tau \tilde{x}_i^m \bar{f}_i, \\
 j &= \overline{1, M} \\
 c_N &= \left[-\sigma \frac{\tau}{h^2} \alpha_2 \tilde{p}_N - \sigma \frac{\tau}{h} x_N^m \beta_2 - 0.5 \alpha_2 \tilde{x}_N^m - 0.5 \sigma \tau \alpha_2 \tilde{x}_N^m \bar{q}_N \right] \\
 d_N &= \left[\frac{\sigma \tau}{h^2} \alpha_2 \tilde{p}_N \right] \\
 \phi_N &= (1-\sigma) \frac{\tau}{h^2} \alpha_2 \tilde{p}_N (y_N^j - y_{N-1}^j) + \frac{\tau}{h} (1-\sigma) x_N^m \beta_2 y_N^j - \frac{\tau}{h} x_N^m \bar{\mu}_2 - 0.5 \alpha_2 \tilde{x}_N^m \\
 &\quad + (1-\sigma) 0.5 \tau \alpha_2 \tilde{x}_N^m \bar{q}_N y_N^j - 0.5 \tau \alpha_2 \tilde{x}_N^m \bar{f}_N
 \end{aligned} \tag{15}$$

Отже, ми отримали СЛАР з тридіагональною матрицею, яку розв'язуємо методом прогонки:

$$\begin{cases} c_0 v_0 + b_0 v_1 = \phi_0 \\ d_i v_{i-1} + c_i v_i + b_i v_{i+1} = \phi_i, i = \overline{1, N-1} \\ d_N v_{N-1} + c_N v_N = \phi_N \end{cases} \tag{16}$$

Практична частина

Оскільки довжина валу набагато більша за діаметр, то можна вважати циліндр нескінченно довгим. Запишемо рівняння в циліндричних координатах. Оскільки циліндр нескінченно довгий, то розподіл температур не залежить від координати z . Крім того з симетричності температура також не залежить від кута ϕ .

У СІ:

радіус: 0,06 м; початкова температура : 293.15 К; температура печі: 1093.15 К;
кінцева температура центру: 1073.15 К.

Тоді рівняння, що описує процес нагрівання циліндру в циліндричних координатах:

$$c \rho \frac{\partial u(x, t)}{\partial t} = \frac{\lambda}{x} \frac{\partial}{\partial x} \left(x \frac{\partial u}{\partial x} \right), x \in (0, 0.06), t > 0 \quad (17)$$

$$u(x, 0) = u_0 = 293.15 \quad (18)$$

$$\frac{\partial u(0, t)}{\partial x} = 0 \quad (19)$$

$$-\lambda \frac{\partial u(0.06, t)}{\partial x} = \gamma (u - 1093.15) \quad (20)$$

Позначимо: $u_0 = 293.15, u_{env} = 1093.15, R = 0.06$

Введемо безрозмірні змінні :

$$v(x, t) = \frac{u(x, t) - u_{env}}{u_0 - u_{env}} \quad (21)$$

Тоді:

$$u(x, t) = u_{env} + (u_0 - u_{env}) v(x, t) \quad (22)$$

Тоді:

$$\frac{\partial v}{\partial t} = a^2 \frac{1}{x} \frac{\partial}{\partial x} \left(x \frac{\partial v}{\partial x} \right), a^2 = \frac{\lambda}{c \rho}, 0 < x < R, t > 0 \quad (23)$$

Поділимо обидві частини на $\frac{a^2}{R^2}$:

$$\frac{\partial v}{\partial (a^2 t / R^2)} = \frac{1}{(x/R)} \frac{\partial}{\partial (x/R)} \left((x/R) \frac{\partial v}{\partial (x/R)} \right), a^2 = \frac{\lambda}{c \rho}, 0 < x < R, t > 0 \quad (24)$$

Введемо нові змінні:

$x_1 = \frac{x}{R}$ - безрозмірна координата, $0 < x_1 < 1$

$t_1 = \frac{a^2 t}{R}$ - безрозмірний час

Тоді у безрозмірних змінних задача виглядатиме наступним чином:

$$\frac{\partial v}{\partial t_1} = \frac{1}{x_1} \frac{\partial}{\partial x_1} \left(x_1 \frac{\partial v}{\partial x_1} \right), x_1 \in (0, 1), t_1 > 0 \quad (25)$$

$$\frac{\partial v(0, t_1)}{\partial x_1} = 0 \quad (26)$$

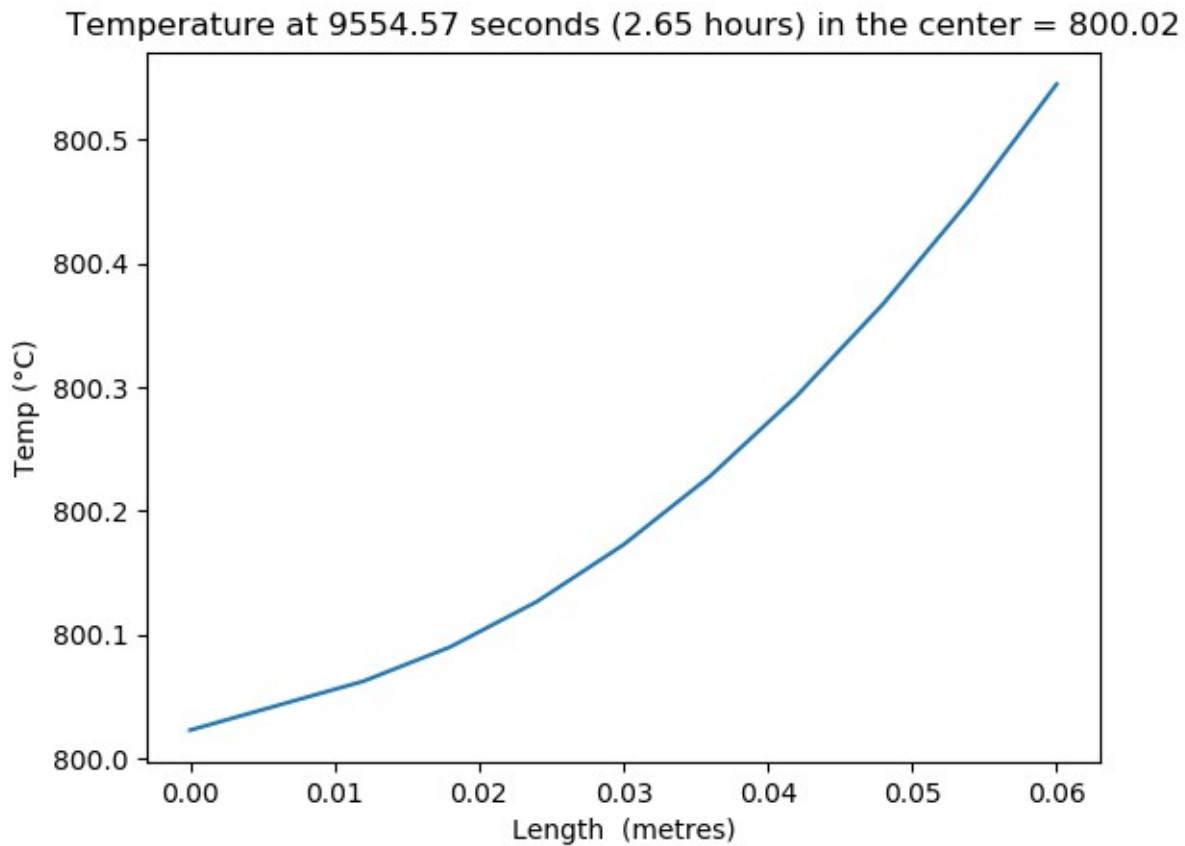
$$\frac{\partial v(1, t_1)}{\partial x_1} + \gamma_1 v(1, t_1) = 0, \gamma_1 = \frac{\gamma R}{\lambda} \quad (27)$$

$$v(x_1, 0) = 1 \quad (28)$$

Перепишемо рівняння для коефіцієнтів тридіагональної матриці різницевої апроксимації задачі (25)-(28):

$$\begin{aligned}
b_0 &= \tau \frac{\sigma}{h^2} \alpha_1 x_{0.5} \\
c_0 &= -\alpha_1 0.5 h \left[\frac{\tau \sigma}{h^2} + 0.5 \right] \\
\phi_0 &= -(1-\sigma) \frac{\tau}{h^2} \alpha_1 0.5 h (y_1^j - y_0^j) - 0.5 \alpha_1 h y_0^j \\
b_i &= \frac{\tau \sigma}{h^2} \alpha_1 x_{i+0.5} \\
c_i &= -(x_{i+1} + x_{i-1}) \left(0.5 + \frac{\tau \sigma}{h^2} \right) \\
d_i &= \frac{\tau \sigma}{h^2} \alpha_1 x_{0.5} \\
\phi_i &= -0.5 (x_{i+1} + x_{i-1}) y_i^j - \frac{\tau (1-\sigma)}{h^2} (x_{i+0.5} (y_{i+1}^j - y_i^j) - x_{i-0.5} (y_i^j - y_{i-1}^j)), i = \overline{1, N-1}, \\
&\quad j = \overline{1, M} \\
c_N &= -\frac{\sigma \tau}{h^2} \alpha_2 (1 - 0.5 h) - \frac{\sigma \tau \beta_2}{h} - 0.5 \alpha_2 0.5 (2 - h) \\
d_N &= \frac{\sigma \tau \alpha_2 (1 - 0.5 h)}{h^2} \\
\phi_N &= \frac{(1-\sigma) \tau \alpha_2 (1 - 0.5 h) (y_N^j - y_{N-1}^j)}{h^2} + \frac{\tau (1-\sigma) \beta_2 y_N^j}{h} - 0.5 \alpha_2 0.5 (2 - h) y_N^j
\end{aligned} \tag{29}$$

Для $\sigma=1$:



Для $\sigma=0.5$:

