

# ЗАСТОСУВАННЯ МЕТОДУ R-ФУНКЦІЙ ДО МОДЕЛЮВАННЯ НЕСТАЦІОНАРНИХ ТЕЧІЙ В'ЯЗКОЇ ТЕПЛОПРОВІДНОЇ РІДИНИ (ЛІНЕАРИЗОВАНА ЗАДАЧА)

Курлов Є.Е.

Науковий керівник – д-р фіз.-мат. наук, доц. Сидоров М.В.  
Харківський національний університет радіоелектроніки  
61166, Харків, просп. Науки, 14, каф. прикладної математики,  
тел. (057) 702-14-36, e-mail: [yevhen.kurlov@nure.ua](mailto:yevhen.kurlov@nure.ua)

The linear problem of calculating the non-stationary flat-parallel flow of a viscous heat-conductive non-contiguous liquid is considered. For its numerical solution, it is proposed to use the  $R$ -function method and the Galerkin method for non-stationary problems.

Розглянемо лінійну задачу розрахунку нестационарної плоско-паралельної течії в'язкої теплопровідної нестисливої рідини. Нехай  $\Omega$  – плоска однозв'язна область з кусково-гладкою межею  $\partial\Omega$ . Для функції течії  $\psi$  і температури  $\theta$  можна поставити початково-крайову задачу [1]

$$-\frac{\partial\Delta\psi}{\partial t} + \nu\Delta^2\psi - \beta\frac{\partial\theta}{\partial x} = 0, \quad (x, y) \in \Omega, \quad t > 0, \quad (1)$$

$$\frac{\partial\theta}{\partial t} - \kappa\Delta\theta = 0, \quad (x, y) \in \Omega, \quad t > 0, \quad (2)$$

$$\psi|_{\partial\Omega} = f_0(s, t), \quad \frac{\partial\psi}{\partial\mathbf{n}}|_{\partial\Omega} = g_0(s, t), \quad s \in \partial\Omega, \quad t \geq 0, \quad (3)$$

$$\psi|_{t=0} = \psi_0(x, y), \quad (x, y) \in \bar{\Omega}, \quad (4)$$

$$\theta|_{\partial\Omega} = h_0(s, t), \quad s \in \partial\Omega, \quad t \geq 0, \quad (5)$$

$$\theta|_{t=0} = \theta_0(x, y), \quad (x, y) \in \bar{\Omega}, \quad (6)$$

де  $\nu$  – кінематична в'язкість;  $\beta$  – коефіцієнт об'ємного розширення;  $\kappa$  – коефіцієнт температуропровідності;  $\frac{\partial f_0}{\partial s}$ ,  $g_0$  – деякі розподіли нормальної і дотичної складової швидкості потоку відповідно;  $\psi_0$  – початкове значення функції течії;  $h_0$  – розподіл температури на межі  $\partial\Omega$ ;  $\theta_0$  – початковий розподіл температури,  $\mathbf{n}$  – зовнішня нормаль до  $\partial\Omega$ .

Для розв'язання початково-крайової задачі (1) – (6) скористаємося структурним методом (методом  $R$ -функцій) [2] і методом Гальоркіна для нестационарних задач [3].

Нехай межа  $\partial\Omega$  області  $\Omega$  кусково-гладка і може бути описана елементарною функцією  $\omega(x, y)$  відповідно до методу  $R$ -функцій, причому функція  $\omega(x, y)$  задовольняє умовам:

$$1) \omega(x, y) = 0 \text{ на } \partial\Omega; \quad 2) \omega(x, y) > 0 \text{ в } \Omega; \quad 3) \frac{\partial\omega}{\partial\mathbf{n}} = -1 \text{ на } \partial\Omega,$$

тобто  $\omega(x, y) = 0$  – нормалізоване рівняння  $\partial\Omega$ .

Крайовим умовам (3) і (5) задовольняють відповідно жмутьки функцій

$$\psi = f - \omega(D_x f + g) + \omega^2 \Phi, \quad (7)$$

$$\theta = h + \omega \Upsilon, \quad (8)$$

де  $f = EC f_0$ ,  $g = EC g_0$ ,  $h = EC h_0$  – продовження функцій  $f_0$ ,  $g_0$ ,  $h_0$  в  $\Omega$ ;  $\Phi = \Phi(x, y, t)$ ,  $\Upsilon = \Upsilon(x, y, t)$  – невизначені компоненти структур, які будемо вважати достатньо гладкими.

Для апроксимації невизначених компонент  $\Phi$ ,  $\Upsilon$  скористаємося методом Гальоркіна для нестационарних задач, подавши їх у вигляді

$$\Phi \approx \Phi_n = \sum_{k=1}^n c_k(t) \tau_k(x, y), \quad (9)$$

$$\Upsilon \approx \Upsilon_n = \sum_{k=1}^n d_k(t) \tau_k(x, y), \quad (10)$$

де  $\{\tau_k\}$  – будь-яка повна в  $L_2(\Omega)$  система функцій.

Відповідно до методу Гальоркіна невідомі функції  $c_k(t)$  і  $d_k(t)$ ,  $k = 1, \dots, n$ , знайдемо з умов ортогональності нев'язки, яка отримується при підстановці (9), (10) в (7), (8) і в рівняння (19) і (20), першим  $n$  координатним функціям  $\varphi_1, \dots, \varphi_n$  і  $\upsilon_1, \dots, \upsilon_n$  відповідно ( $\varphi_k = \omega^2 \tau_k$ ,  $\upsilon_k = \omega \tau_k$ ,  $k = 1, \dots, n$ ). Це призводить для визначення  $c_k(t)$ ,  $d_k(t)$ ,  $k = 1, \dots, n$ , до задачі Коші для системи звичайних диференціальних рівнянь.

Після визначення функції течії  $\psi$  за формулами

$$v_x = \frac{\partial\psi}{\partial y}, \quad v_y = -\frac{\partial\psi}{\partial x}$$

можна відновити поле швидкостей в'язкої рідини.

Обчислювальний експеримент для задачі (1) – (6) був проведений в одиничному квадраті  $\Omega$  при  $\nu = 1$ ,  $\kappa = 1$  і  $t \in (0; 5]$ . Крайові і початкові умови відповідають вільній конвекції в квадратній порожнині  $\Omega$  з підігрівом зверху.

### Список використаних джерел:

1. Артюх А.В., Яловега И.Г. Численный анализ нестационарных линеаризованных задач вязкой теплопроводной жидкости. Радиоэлектроника и информатика. 2012. № 3 (58). С. 22-28.
2. Рвачев В.Л. Теория R-функций и некоторые ее приложения. К.: Наук. думка, 1982. 552 с.
3. Михлин С.Г. Численная реализация вариационных методов. М.: Наука, 1966. 432 с.