

ходячи зі несиметричних розв'язків $\varphi \in T^*(M)$ рівняння типу Лакса $\varphi_t + K' * \varphi = \text{grad } \eta$, де $\eta \in D(M)$ - деякий довільний функціонал. У цьому випадку $u_t = K[u] = -\theta \text{grad } H$, де $H = (\varphi - K) - \eta$, $\theta = \varphi' - \varphi'^*$.

3. Слід відзначити, що у праці [1] одержана повна інтегрованість за Ліувіллем нелінійної динамічної системи:

$$u_t = buu_x + u_{3x} + \varepsilon u^3 u_x = K[u; \varepsilon] \quad /9/$$

тільки на односолітонному інваріантному підмноговиді $M^2(\varepsilon) \hookrightarrow M$ при будь-яких $\varepsilon \in \mathbb{R}$; інших інваріантних підмноговидів не існує, тобто динамічна система /9/ на M не інтегрована.

І. К у й б и д а В.С., П р и т у л а Н.Н., П р и к а р - п а т с к и й А.К. Исследование свойств параметрической изо-спектральной интегрируемости нелинейных динамических систем на функциональных многообразиях и их конечномерных аппроксимаций. Львов, 1991. 41 с. /Препринт/ АН Украины. Ін-т прикл. пробл. механіки і математики ім. Я.С.Подстригача; № 10-91. 2. М и т р о - п о л ь с к и й Ю.А., Б о г о л ь о в Н.Н., П р и к а р п а т - с к и й А.К., С а м о й л е н к о В.Г. Интегрируемые динамические системы: спектральные и дифференциально-геометрические аспекты. К.: Наук. думка, 1987... 296 с.

Стаття надійшла до редколегії 03.02.94

УДК 536.2:519.6

Я.Г.Савула, Є.Я.Чапля, В.М.Кухарський

ЧИСЕЛЬНЕ МОДЕЛЮВАННЯ КОНВЕКТИВНОГО ТЕПЛОПЕРЕНОСУ В СЕРЕДОВИЩІ З ТОНКИМ КАПІЛЯРОМ

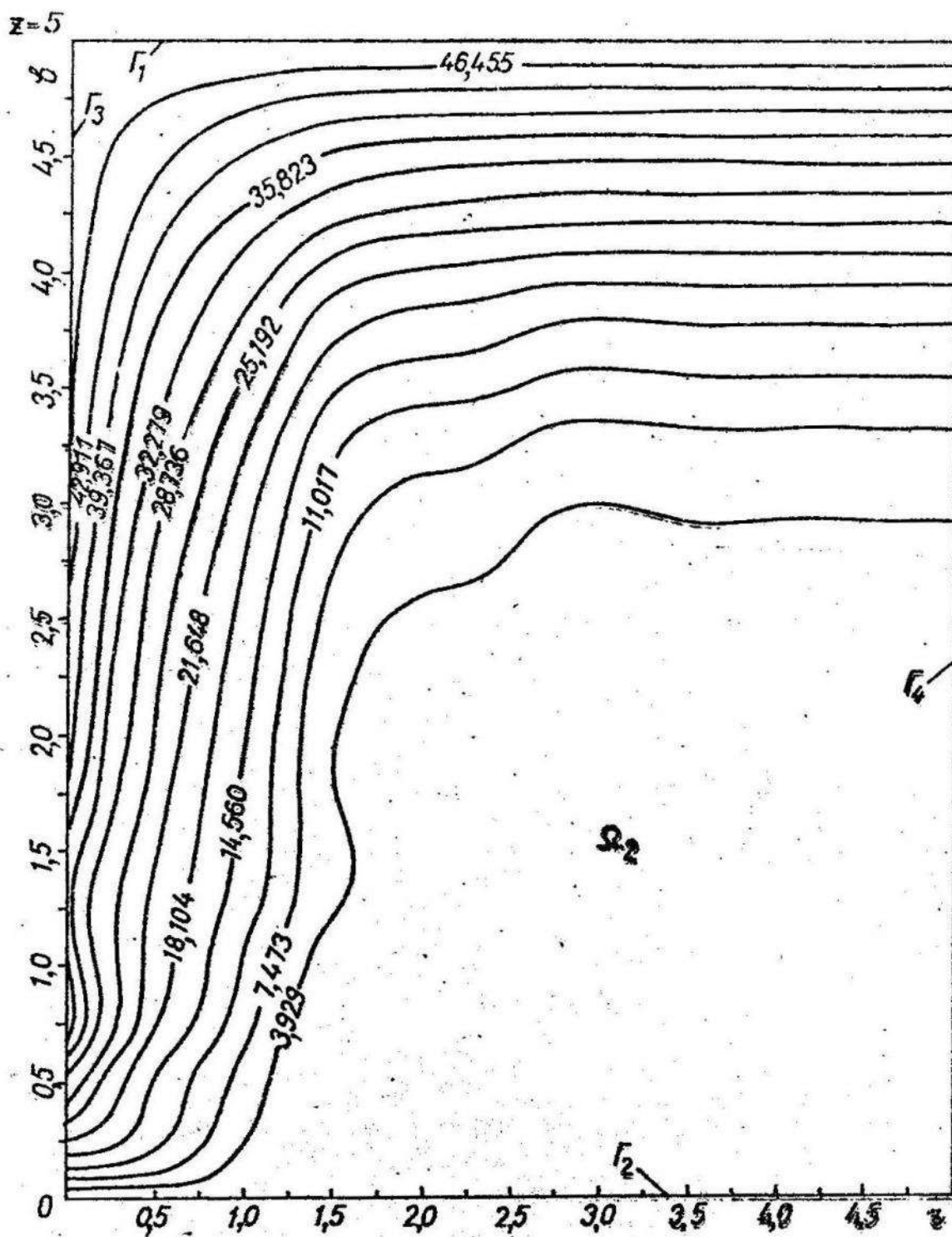
1. Постановка задачі. У праці [3] запропонований спосіб побудови математичних моделей теплопереносу [1] в середовищах з тонкими покриттями і включеннями. Використовуючи основні ідеї цієї праці, подамо ключову систему двовимірної задачі /плоска та осесиметричні задачі/ теплопереносу в середовищі з прямо-лінійним капіляром завтовшки h вздовж осі Oz /див. рисунок/ у вигляді

$$\kappa_1^{(0)} \frac{\partial T_1}{\partial \tau} - \kappa_1^{(0)} \nu \frac{\partial T_1}{\partial z} - \frac{\partial}{\partial z} \lambda_1^{(0)} \frac{\partial T_1}{\partial z} = -q_0', \quad \forall \Omega_1 \times (0, T], \quad /1/$$

$$\kappa_2 \frac{\partial T_2}{\partial \tau} - \beta \left[\frac{\partial}{\partial z} (\beta \lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial z}) + \beta \frac{\partial}{\partial z} (\lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial z}) \right] = 0, \quad \forall \Omega_2 \times (0, T]. \quad /2/$$

Тут $\kappa_1^{(0)} = \gamma h \kappa_1$, $\lambda_1^{(0)} = \gamma h \lambda_1$, $q_0^+ = h q^+$; $\gamma = 1$, $\beta = 1$

© Савула Я.Г., Чапля Є.Я., Кухарський В.М., 1995



- для плоскої задачі; $\gamma = h/2$, $\beta = z$ - для осесиметричної задачі;
 κ_1, κ_2 - об'ємні теплоємності середовищ Ω_1 та Ω_2 ; λ_1, λ_2 -
 коефіцієнти теплопровідності середовищ Ω_1 та Ω_2 ; q^+ - густи-
 на теплового потоку на спільній межі областей Ω_1 та Ω_2 , v -
 швидкість конвективного переносу через капіляр.

Через $T_1(\tau, z)$, $T_2(\tau, z, z)$ позначимо розподіли температур
 в областях Ω_1 і Ω_2 . З огляду на умови симетрії відносно осі
 Oz , температуру по товщині капіляра вважасмо сталою.

До рівнянь /1/, /2/, потрібно додати граничні умови:

$$\begin{aligned} \lambda_1^{(0)} \frac{\partial T_1}{\partial z} &= -\alpha_1^{(1)} (T_1 - T_c^{(1)}), \quad z = \delta, \tau \in (0, T], \\ \lambda_1^{(0)} \frac{\partial T_1}{\partial z} &= \alpha_1^{(2)} (T_1 - T_c^{(2)}), \quad z = 0, \tau \in (0, T], \\ \lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial \nu} &= -\alpha_2^{(1)} (T_2 - T_c^{(1)}) \text{ на } \Gamma_1 \times (0, T], \\ \lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial \nu} &= -\alpha_2^{(2)} (T_2 - T_c^{(2)}) \text{ на } \Gamma_2 \times (0, T], \\ \lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial \nu} &= 0 \text{ на } \Gamma_4 \times (0, T], \end{aligned} \quad /3/$$

умови спряження

$$\begin{aligned} T_1 &= T_2, \\ \lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial z} &= -q^+ \text{ на } \Gamma_3 \times (0, T]; \end{aligned} \quad /4/$$

та початкові умови

$$\begin{aligned} T_1 &= T_1^{(0)}, \quad \tau = 0, z \in [0, \delta]; \\ T_2 &= T_2^{(0)}, \quad \tau = 0, (z, z) \in \Omega_2. \end{aligned} \quad /5/$$

2. Варіаційна постановка задачі. Введемо простори

$$V_1 = \{U(z) | U(z) \in W_2^{(1)}[0, \delta]\},$$

$$V_2 = \{U(z, z) | U(z, z) \in W_2^{(2)}(\Omega_2)\}.$$

Розглянемо функції $T_1 \in L_2(0, T; V_1)$, $T_2 \in L_2(0, T; V_2)$
 і білінійні форми:

$$\begin{aligned} m_1(T_1', \tilde{T}_1) &= \int_0^\delta \kappa_1^{(0)} \frac{\partial T_1}{\partial \tau} \tilde{T}_1 dz; \\ a_1(T_1, \tilde{T}_1) &= \int_0^\delta \kappa_1^{(0)} v \frac{\partial T_1}{\partial z} \tilde{T}_1 dz; \\ b_1(T_1, \tilde{T}_1) &= \int_0^\delta \lambda_1^{(0)} \frac{\partial T_1}{\partial z} \frac{\partial \tilde{T}_1}{\partial z} dz + \alpha_1^{(2)} T_1 \tilde{T}_1 \Big|_{z=0} + \\ &\quad + \alpha_1^{(1)} T_1 \tilde{T}_1 \Big|_{z=\delta}; \\ m_2(T_2', \tilde{T}_2) &= \int_{\Omega_2} \kappa_2 \frac{\partial T_2}{\partial \tau} \tilde{T}_2 d\Omega_2; \\ b_2(T_2, \tilde{T}_2) &= \int_{\Omega_2} \left(\lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial z} \frac{\partial \tilde{T}_2}{\partial z} + \lambda_2 \frac{\partial T_2}{\partial z} \frac{\partial \tilde{T}_2}{\partial z} \right) d\Omega_2 + \\ &\quad + \int_{\Gamma_1} \alpha_1^{(1)} T_2 \tilde{T}_2 z d\Gamma + \int_{\Gamma_2} \alpha_1^{(2)} T_2 \tilde{T}_2 z d\Gamma; \end{aligned}$$

$$\langle l_1, \tilde{T}_1 \rangle = \alpha_1^{(2)} T_c^{(2)} \tilde{T}_1|_{z=0} + \alpha_1^{(4)} T_c^{(4)} \tilde{T}_1|_{z=\theta};$$

$$\langle l_2, \tilde{T}_2 \rangle = \int_{\Gamma_1} \alpha_2^{(1)} T_c^{(1)} \tilde{T}_2 z d\Gamma + \int_{\Gamma_2} \alpha_2^{(2)} T_c^{(2)} \tilde{T}_2 z d\Gamma,$$

де $\tilde{T}_1 \in V_1, \tilde{T}_2 \in V_2$.

Домножуючи рівняння /1/, /2/ на довільні функції $\tilde{T}_1, \tilde{T}_2$ і додаючи, отримуємо варіаційну задачу:

$$\frac{1}{2} \frac{d}{d\tau} [m_1(T_1, \tilde{T}_1) + m_2(T_2, \tilde{T}_2)] + a_1(T_1, \tilde{T}_1) + b_1(T_1, \tilde{T}_1) + b_2(T_2, \tilde{T}_2) = \langle l_1, \tilde{T}_1 \rangle + \langle l_2, \tilde{T}_2 \rangle,$$

$$m_1(T_1, \tilde{T}_1) + m_2(T_2, \tilde{T}_2) = m_1(T^{(0)}, \tilde{T}_1) + m_2(T^{(0)}, \tilde{T}_2)$$

при $\tau = 0$,

/6/

$$T_1 = T_2,$$

$$T_1 = T_2 \text{ на } \Gamma_3 \times (0, T].$$

3. Чисельний аналіз задачі. Для знаходження розв'язку варіаційної задачі використаємо напівдискретний метод Галльоркіна [4], згідно з яким подамо шукані функції у вигляді

$$T_1^h = \sum_{i=1}^N q_{1i}(\tau) \varphi_{1i}^h(z);$$

$$T_2^h = \sum_{i=1}^N q_{2i}(\tau) \varphi_{2i}^h(z, z),$$

/7/

де $q_{1i}(\tau), q_{2i}(\tau), i = 1, N$ - шукані функції; $\varphi_{1i}^h(z), \varphi_{2i}^h(z, z)$ - базові функції, які будемо методом ізопараметричного відображення з використанням квадратичних та лінійних базисних функцій [2]:

$$\varphi_{11}(\xi) = \frac{1}{2}(1-\xi)(-\xi);$$

$$\varphi_{12}(\xi) = 1 - \xi^2;$$

$$\varphi_{13}(\xi) = \frac{1}{2}(1+\xi)\xi;$$

$$\varphi_{i2} = \frac{1}{4}(1+\xi_i\xi)(1+\eta_i\eta)(\xi_i\xi + \eta_i\eta - 1), i = 1, 3, 5, 7;$$

$$\varphi_{i2} = \frac{1}{2}(1-\xi^2)(1+\eta_i\eta), i = 2, 6;$$

$$\varphi_{i2} = \frac{1}{2}(1+\xi_i\xi)(1-\eta^2), i = 4, 8.$$

Зауважимо, що згідно з першою умовою /4/ функції $q_{1i}(\tau)$ та $q_{2i}(\tau)$ задовольняють співвідношення

$$q_{i1}(\tau) = q_{i2}(\tau)$$

для скінченно-елементних вузлів і співвідношення, що лежать на границі Γ_3 .

З використанням зображення /7/ варіаційна задача /6/ зводиться до задачі Коші вигляду [4]

$$M \frac{dQ}{d\tau} + KQ = F, \quad /8/$$

$$Q|_{\tau=0} = Q_0,$$

де M, K, F - відомі матриці; Q - вузлові значення шуканої температури; Q_0 - вузлові значення у початковий момент часу.

Для розв'язання задачі /8/ використаємо різницеву схему Кранка-Ніколсона [4].

Приклад. Виконаємо чисельний аналіз розподілу температурного поля в середовищі, яке характеризується $\kappa_2 = 1,789, \lambda_2 = 0,03$ /пісок/ з капіляром завтовшки $h = 0,01$ через який протікає вода ($\kappa_1 = 4,181, \lambda_1 = 0,54$) зі швидкістю $v = 2$. Вибрані такі значення температур зовнішнього середовища: $T_c^{(1)} = 50, T_c^{(2)} = 0$ та коефіцієнти тепловіддачі: $\alpha_1^{(1)} = \alpha_1^{(2)} = \alpha_2^{(1)} = \alpha_2^{(2)} = 50$. На рисунку подані ізотерми в області Ω_2 при $\tau = 40$ для значень $a = 5, b = 5$.

І. Б е л я є в Н.М., Р я д н о А.А. Методи теорії теплопроводності. В 2 ч. М., 1982. Ч.1. 2. С а в у л а Я.Г. Метод скінченних елементів. К., 1993. 3. С а в у л а Я.Г., С и п а І.М., С т р у г а н с ь к и й І.В. Математичні моделі теплопровідності для тіл з тонкими покриттями і включеннями // Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат. 1992. Вип.37. С.39-45. 4. Ш и н я р е н к о Г.А. Проекційно-сіткові методи розв'язування початково-крайових задач. К., 1991.

Стаття надійшла до редколегії 11.02.94