

**М.І. Погожих**, д-р техн. наук, проф. (ХДУХТ, Харків)  
**Л.О. Пархоменко**, ст. викл. (ХДУХТ, Харків)  
**Є.О. Іштван**, ст. викл. (ХДУХТ, Харків)

## ФІЗИКО-МАТЕМАТИЧНЕ МОДЕЛЮВАННЯ ПОЛІВ ТЕМПЕРАТУРИ ПІД ЧАС ТЕПЛООБМІНУ ДЛЯ ТІЛ СКІНЧЕННИХ РОЗМІРІВ

Проблеми енергоефективності тепломасообмінних процесів, у тому числі сушіння, можуть розв'язуватися аналізом експериментальних даних та (або) фізико-математичним (теоретичним) моделюванням. Останнє, так чи інакше, слід порівнювати з експериментом для уточнення моделі та її наближення (адаптації) до технічних рішень.

Метою роботи є визначення умов для методики аналізу розподілу температури в тілі скінченних розмірів шляхом фізико-математичного моделювання процесу теплообміну.

Розподіл температури в прямокутному паралелепіпеді  $\Omega = \{-l_1 \leq x \leq l_1, -l_2 \leq y \leq l_2, -l_3 \leq z \leq l_3\}$  ( $l_1, l_2, l_3 > 0$ ), всередині якого відсутні джерела теплоти, описується рівнянням теплопровідності

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \chi \Delta T, \quad (x, y, z) \in \Omega \setminus \partial\Omega, \quad t > 0. \quad (1)$$

Тут  $T(t, x, y, z)$  – температура тіла в точці  $(x, y, z)$  в момент часу  $t$ ;  $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$  – оператор Лапласа;  $\chi = \frac{\lambda}{\rho c}$ ,  $\frac{\text{м}^2}{\text{с}}$  – коефіцієнт температуропровідності,  $\lambda$ ,  $\frac{\text{Вт}}{\text{м} \cdot \text{К}}$  – коефіцієнт теплопровідності;  $c$ ,  $\frac{\text{Дж}}{\text{кг} \cdot \text{К}}$  – питома теплоємність речовини;  $\rho$ ,  $\frac{\text{кг}}{\text{м}^3}$  – густина речовини. Через  $\partial\Omega$  позначено межу області  $\Omega$ .

Розглянемо дві початково-крайові задачі для рівняння (1).

Задача 1. Нехай в початковий момент часу температура тіла є сталою:

$$T(0, x, y, z) = T_0, \quad (x, y, z) \in \Omega \setminus \partial\Omega; \quad (2)$$

нехай протягом деякого часу температура поверхні тіла  $\partial\Omega = \{x = \pm l_1, y = \pm l_2, z = \pm l_3\}$  підтримується сталою  $T_1$ :

$$T = T_1, (x, y, z) \in \partial\Omega, t > 0. \quad (3)$$

Задача 2. Нехай в початковий момент часу температура тіла є сталою:

$$T(0, x, y, z) = T_1, (x, y, z) \in \Omega \setminus \partial\Omega; \quad (4)$$

нехай на поверхні тіла  $\partial\Omega$  відбувається теплообмін із середовищем температури  $T_0$ :

$$\lambda \frac{\partial T}{\partial n} + \alpha(T - T_0) = 0, (x, y, z) \in \partial\Omega, t > 0. \quad (5)$$

Тут  $\frac{\partial}{\partial n}$  – оператор диференціювання за зовнішньою нормаллю до поверхні  $\partial\Omega$ ;  $\alpha, \frac{\text{Вт}}{\text{м}^2 \cdot \text{К}}$  – коефіцієнт тепловіддачі. Розв'язок рівняння (1) з початковою умовою (2) та крайовою умовою (3) записується у вигляді

$$T = T_1 + \frac{64}{\pi^3} (T_0 - T_1) \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{l+m+n}}{(2l+1)(2m+1)(2n+1)} \times \\ \times \cos \frac{(2l+1)\pi x}{2l_1} \cos \frac{(2m+1)\pi y}{2l_2} \cos \frac{(2n+1)\pi z}{2l_3} e^{-\beta_{l,m,n} t}, \quad (6)$$

$$\text{де } \beta_{l,m,n} = \frac{\chi \pi^2}{4} \left[ \frac{(2l+1)^2}{l_1^2} + \frac{(2m+1)^2}{l_2^2} + \frac{(2n+1)^2}{l_3^2} \right].$$

Розв'язок рівняння (1) з початковою умовою (4) та крайовою умовою (5) записується у вигляді

$$T = T_0 + 8h^3 (T_1 - T_0) \sum_{l=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos(\gamma_{1,l} x) \cos(\gamma_{2,m} y) \cos(\gamma_{3,n} z)}{\cos(\gamma_{1,l} l_1) \cos(\gamma_{2,m} l_2) \cos(\gamma_{3,n} l_3)} \times \\ \times \frac{1}{[(h^2 + \gamma_{1,l}^2)l_1 + h][(h^2 + \gamma_{2,m}^2)l_2 + h][(h^2 + \gamma_{3,n}^2)l_3 + h]} e^{-\chi(\gamma_{1,l}^2 + \gamma_{2,m}^2 + \gamma_{3,n}^2)t}. \quad (7)$$

Тут  $h = \frac{\alpha}{\lambda}$ ,  $\gamma_{i,j}$  – додатні корені рівняння  $\gamma \operatorname{tg}(\gamma l_i) = h$  ( $i = \overline{1,3}$ ;  $j = \overline{1, \infty}$ ).