

**ТЕПЛОПРОВОДНОСТЬ СТЕРЖНЯ КОНЕЧНОЙ ДЛИНЫ.
ИССЛЕДОВАНИЕ УСТАНОВИВШЕГОСЯ РЕЖИМА.**

Бурый А.С., студент ДМ-71, СумГУ, Клименко В.А., ст. преп.

Рассматривается одномерная задача теплопроводности в следующей постановке:

$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} - a^2 \frac{\partial^2 T(x,t)}{\partial x^2} = 0,$$

$$T(x,0) = T_0 = const, T(0,t) = b_1 + b_0 \cos wt, T(l,t) = b_2, b_0, b_1, b_2 = const, 0 \leq x \leq l$$

Согласно [1], если

$$\frac{\partial T(x,t)}{\partial t} - a^2 \frac{\partial^2 T(x,t)}{\partial x^2} = f(x,t),$$

$$T(x,0) = T_0(x), T(0,t) = g_1(t), T(l,t) = g_2(t), 0 \leq x \leq l, t \geq 0, a \neq 0,$$

то $T(x,t) = \int_{t_0}^t \int_0^l G(x,\xi,t-\tau) \omega(\xi,\tau) d\xi d\tau$, где

$$\omega(x,t) = f(x,t) + T_0(x)\delta(t) + a^2 \delta'(x)g_1(t) + a^2 \delta'(l-x)g_2(t),$$

$$G(x,\xi,t) = \frac{2}{l} \sum_{n=1}^{\infty} \sin \frac{n\pi x}{l} \sin \frac{n\pi \xi}{l} e^{-\left(\frac{n\pi a}{l}\right)^2 t} - \text{функция Грина.}$$

$\delta(x,t)$ - функция Дирака.

После соответствующих преобразований поле температур:

$$T(x,t) = -\frac{x}{l} b_2 - \left(1 - \frac{x}{l}\right) b_1 - b_0 \left(1 - \frac{x}{l}\right) \cos wt - \frac{2w}{\pi} b_0 \sin wt \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n\mu_n^2} \sin \frac{n\pi x}{l} +$$

$$\frac{2aw^2}{l} b_0 \cos wt \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_n^3 \mu_n^2} \sin \frac{n\pi x}{l} - \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} e^{-\lambda_n^2 t} \sin \frac{n\pi x}{l} \left[(-1)^n b_2 - b_1 - \frac{\lambda_n^2}{\mu_n^2} b_0 \right]$$

$$+ \frac{4T_0}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{2n-1} e^{-\lambda_{2n-1}^2 t} \sin \frac{(2n-1)\pi x}{l},$$

где $\lambda_n = \frac{n\pi a}{l}$, $\mu_n^2 = \frac{\lambda_n^4 + w^2}{\lambda_n^2}$, при $t_0 = 0$.

Для установившегося режима

Секція математичного моделювання

$$\left. \frac{\partial T(x,t)}{\partial x} \right|_{\substack{x=0 \\ t \rightarrow \infty}} = \frac{b_1 - b_2}{l} + \frac{b_0}{l} \left[\cos wt \left(1 + 2w^2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\lambda_n^2 \mu_n^2} \right) - 2w \sin wt \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{\mu_n^2} \right].$$

В даній задачі отримані вирази для поля температур і потоків, розглянуто установившийся режим.

Література:

1. А.Г. Бутковский. Характеристики систем с распределёнными параметрами. – М.: наука, 1979.

ДО РІШЕННЯ СИНГУЛЯРНИХ ОБУРЕНИХ РІВНЯННЯ ЕЛІПТИЧНОГО ТИПУ ДЛЯ ОБЛАСТЕЙ З КУТОВИМИ ТОЧКАМИ.

Велитченко Н. С., студ. гр ІН-43, СумДУ

У доповіді розглядається рівняння

$$\varepsilon^2 \Delta u - k^2(x, y, \varepsilon) = f(x, y, \varepsilon) \quad (1)$$

де ε - оператор Лапласа $k(x, y) > 0$. Таке рівняння описує, наприклад, стаціонарний процес слабкої дифузії (ε^2 мало).

Шукатимемо рішення, що задовольняє граничній умові

$$u|_{\Gamma} = \theta(x, y, \varepsilon) \quad (2)$$

Відомо, що асимптотичне наближення задачі (1) – (2) в області з гладкою межею може бути легко знайдено за допомогою введення граничних функцій. У тому числі нульове наближення має вигляд:

$$u(x, y, \varepsilon) \approx \frac{f_0(x, y)}{k^2(x, y)} + \left[\theta_0(l) + \frac{f_0(l)}{k^2(l)} \right] \exp(-k(l)\rho)$$

де f_0, θ_0 - перші члени відповідних розкладень, а (ρ, l) - локальні координати в околі межі.

Ми розглянемо випадок, коли межа області не є гладкою, а має кутові точки. У простому випадку це може бути прямокутна область, межа якої містить чотири кутові точки – вершини прямокутника.

Наявність кутових точок приводить до ускладнення граничної структури, а саме поблизу кожного гладкої ділянки межі будується своя гранична функція, залежна від відповідних локальних змінних.