

УДК 517.9

Мимрик У. – ст. гр. ЕТ-11

Тернопільський національний технічний університет імені Івана Пулюя

МЕТОДИКА НАБЛИЖЕНОГО РОЗВ'ЯЗАННЯ РІВНЯНЬ ПАРАБОЛІЧНОГО ТИПУ

Науковий керівник: к.т.н. Габрусєва І. Ю.

Mymryk U.

Ternopil Ivan Puluj National Technical University

METHODS OF APPROXIMATE SOLUTION FOR THE PARABOLIC PARTIAL DIFFERENTIAL EQUATION

Supervisor: Habrusieva I. Yu.

Ключові слова: рівняння теплопровідності, стержень, апроксимація, рівняння гіперболічного типу.

Keywords: heat equation, rod, approximation, hyperbolic partial differential equation

Розглянемо першу крайову задачу для рівняння теплопровідності [1]. Вона полягає у відшукуванні такої функції $u(x,t)$, що при $0 \leq x \leq a$ та $0 \leq t \leq T$ задовольняє рівняння

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad (1)$$

початкові умови

$$u(x,0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq a \quad (2)$$

та крайові умови першого роду

$$u(0,t) = \mu_1(t), \quad u(a,t) = \mu_2(t), \quad 0 \leq t \leq T. \quad (3)$$

До задачі (1) – (3), зокрема, приводить задача про розподіл тепла в однорідному стержні довжиною a , на кінцях якого підтримуються заданий температурний режим.

Побудуємо в області $D = \{(x,t), 0 \leq x \leq a, 0 \leq t \leq T\}$ рівномірну прямокутну сітку розміром $n \times m$ із кроком h по осі x та τ – по осі t

$$x_i = ih, \quad i = 0, 1, \dots, n, \quad a = nh;$$

$$t_j = j\tau, \quad j = 0, 1, \dots, m, \quad T = m\tau.$$

Апроксимацію рівняння (1) проводитимемо за допомогою чотири точкового шаблону [2] (рис. 1)

$$\frac{u_{i,j+1} - u_{i,j-1}}{\tau} = \frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{h^2}, \quad (4)$$

де $u_{i,j}$ – це наближене значення функції $u(x,t)$ у вузлі (x_i, t_j) .

Введемо позначення $\lambda = \frac{\tau}{h^2}$, тоді із співвідношення (4) одержимо

$$\lambda u_{i+1,j} - (1 + 2\lambda)u_{i,j} + \lambda u_{i-1,j} = -u_{i,j-1}, \quad i = 1, 2, \dots, n-1. \quad (5)$$

Останнє співвідношення апроксимує (1) із похибкою $O(\tau + h^2)$ лише у внутрішніх вузлах сітки. Значення функції $u(x,t)$ для вузлів при $i=0$ та $i=n$ задаються крайовими умовами (3) поставленої задачі

$$u_{0,j} = \mu_1(t_j), u_{n,j} = \mu_2(t_j).$$

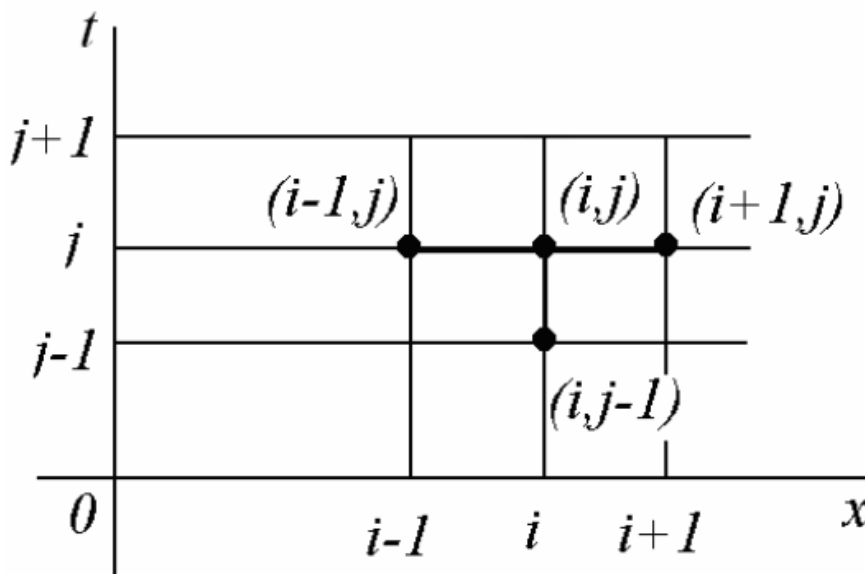


Рис. 1. Вузлова сітка

Побудована таким чином схема є неявною, тому значення $u_{i,j}$ потрібно шукати як розв'язок системи лінійних рівнянь (5). Для розв'язання даної системи можна використовувати будь-який метод, проте найбільш раціональним, на мою думку, буде метод прогонки (оскільки одержується тридіагональна матриця СЛАР). Таким чином ми знаходимо значення функції u для часового шару j , якщо відомі її значення для шару $j-1$. Для нульового шару ($j=0$) розв'язок є відомим із початкової умови (2)

$$u_{i,0} = f(x_i).$$

Відмінною особливістю даної схеми її стійкість при довільних значеннях параметра $\lambda > 0$. Явна ж схема є стійкою лише при $\lambda < \frac{1}{2}$, тобто при $\tau < \frac{h^2}{2}$. Це означає, що обчислення за явною схемою доводиться проводити із дуже малим кроком τ , що в свою чергу приводить до значних витрат машинного часу. При обчисленнях за неявною схемою на одному кроці потрібно проводити більше операцій, проте можна як завгодно збільшити величину самого кроку τ без ризику порушити стійкість самої схеми. Це дає змогу значно зменшити витрати машинного часу, необхідного для розв'язання задачі.

Література

1. Габрусев Григорій. Рівняння математичної фізики. Навчальний посібник / Г.В. Габрусев. – Тернопіль: Видавництво ТНТУ ім. Івана Пулюя: 2014 – 84 ст.
2. Habrusiev H. Contact interaction of a predeformed plate which lies without friction on rigid base with a parabolic indenter / Hryhorii Habrusiev, Iryna Habrusieva // Scientific Journal of TNTU. — Tern. : TNTU, 2021. — Vol 102. — P. 87–95.