

СИСТЕМЫ И ПРОЦЕССЫ УПРАВЛЕНИЯ

УДК517.95:519.633

ПІДХІД ДО РОЗВ'ЯЗАННЯ НЕСТАЦІОНАРНИХ ЗАДАЧ МАТЕМАТИЧНОЇ ФІЗИКИ З НЕЛОКАЛЬНИМИ УМОВАМИ ДУБА Т.В., КОЛОСОВА С.В.

Розглядається застосування проекційного методу Бубнова-Гальборкіна до початково-крайової задачі для нестационарного рівняння теплопроводності з нелокальною умовою. Для таких задач важливим є питання про вибір координатних функцій, на яке ми намагаємося дати відповідь.

Вступ

Актуальність дослідження. Велика кількість явищ у різних областях науки і техніки достатньо повно може бути описана за допомогою диференціальних рівнянь у частинних похідних, точні розв'язки яких вдається отримати для досить вузького класу задач. У даній роботі розглядається застосування проекційного методу Бубнова-Гальборкіна до початково-крайової задачі теорії теплопроводності з нелокальною (некласичною) умовою (у нелокальних граничних умовах задається зв'язок значень розв'язку та його похідних у різних точках граничних та внутрішніх многовидів). Такі нелокальні умови зустрічаються досить часто, наприклад, у задачах, що описують процес дифузії частинок у турбулентній плазмі, у процесах розповсюдження тепла у тонкому нагрітому стержні, якщо задано закон зміни загальної кількості тепла стержня, у економічних задачах з рівнянням грошових накопичень тощо.

Метою даної роботи є розробка методу чисельного аналізу для початково-крайової задачі теорії теплопроводності з нелокальною умовою. Застосування проекційного методу Бубнова-Гальборкіна дозволяє отримати розв'язок у аналітичному вигляді, що при проведенні обчислювальних експериментів з різними даними може допомогти зацікавленим структурам роботи прогнозу та розробляти стратегію своєї поведінки.

1. Постановка задачі

Розглянемо початково-крайову задачу:

$$a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - h(u - u_0) + f(x, t) = \frac{\partial u}{\partial t}, \quad (1)$$

$$\forall x \in (0, 1), \quad t > 0,$$

$$u|_{t=0} = \varphi(x), \quad u|_{x=0} = 0, \quad \int_0^1 u(x, t) dx = K(t), \quad (2)$$

тут $u(x, t)$ – температура точки x у момент часу t ; $\varphi(x)$ – розподіл температур в точках стержня в початковий момент часу $t = 0$; $a^2 = \text{const}$ – коефіцієнт теплопроводності; $h = \frac{\alpha}{c\rho} = \text{const}$; ρ – густина маси; c – питома теплоємність; α – коефіцієнт теплообміну між поверхнею стержня та навколишнім середовищем з температурою u_0 ; $K(t)$ – загальна кількість тепла стержня у момент часу t [1, 2]. Шукаємо розв'язок задачі (1), (2) $u(x, t) \in C(\bar{B})$, $\bar{B} = \{(x, t) | 0 \leq x \leq 1, t \geq 0\}$. При цьому повинні виконуватися умови узгодження

$$\varphi(0) = 0, \quad \int_0^1 \varphi(x) dx = K(0). \quad (3)$$

У задачі (1), (2) зробимо заміну:

$$u(x, t) = v(x, t) + W(x, t), \quad (4)$$

$$W(x, t) = \frac{2x}{l^2} K(t), \quad (5)$$

що приведе до наступної задачі з однорідними крайовими умовами:

$$a^2 \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} - h(v - u_0) + F(x, t) = \frac{\partial v}{\partial t}, \quad (6)$$

$$\forall x \in (0, 1), \quad t > 0,$$

$$v|_{t=0} = \bar{\varphi}(x), \quad v|_{x=0} = 0, \quad \int_0^1 v(x, t) dx = 0, \quad (7)$$

$$\bar{\varphi}(x) = \varphi(x) - \frac{2x}{l^2} K(0),$$

де

$$F(x, t) = f(x, t) - \frac{2hx}{l^2} K(t) - \frac{2x}{l^2} K'(t).$$

2. Побудова алгоритму розв'язання задачі за допомогою методу Бубнова-Гальборкіна

Згідно з методом Бубнова-Гальборкіна [3, 4] наближений розв'язок задачі (6), (7) шукаємо у вигляді

$$v_n(x, t) = \sum_{k=1}^n a_k(t) \varphi_k(x), \quad (8)$$

де $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n$ – координатні функції (кожна $\varphi_k(x) \in D(A)$ – області визначення оператора A , відповідного до задачі (6), (7) операторного рівняння, при будь-якому n $\varphi_1, \dots, \varphi_n$ є лінійно незалежними, послідовність $\varphi_1, \dots, \varphi_n$ є повною у гільбертовому просторі $L_2(0, 1)$; тут

$$Av = a^2 \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} - h(v - u_0), \quad D(A) = \{v | v \in C^2(B),$$

$$v \in C(\bar{B}), \quad v \in L^2(0, 1) \forall t \geq 0, \quad v(0, t) = 0,$$

$$\int_0^1 v(x, t) dx = 0 \quad \forall t \geq 0\}.$$

Прирівнюючи нулеві скалярний добуток відхилу рівняння задачі (6), (7) до кожної з координатних функцій $\varphi_1, \dots, \varphi_n$, маємо:

$$\begin{aligned} & (a^2 \frac{\partial^2 v_n}{\partial x^2} - h(v_n - u_0) + F(x, t) - \frac{\partial v_n}{\partial t}, \varphi_j) = \\ & = a^2 (\frac{\partial^2}{\partial x^2} \sum_{k=1}^n a_k(t) \varphi_k, \varphi_j) - h(\sum_{k=1}^n a_k(t) \varphi_k, \varphi_j) - \\ & - (\frac{\partial}{\partial t} \sum_{k=1}^n a_k(t) \varphi_k, \varphi_j) + (F + hu_0, \varphi_j) = 0, \quad j=1, \dots, n. \end{aligned}$$

Звідси отримуємо наступну систему лінійних звичайних диференціальних рівнянь зі сталими коефіцієнтами для відшукування функцій $a_k(t)$, $k=1, \dots, n$:

$$\begin{aligned} & \sum_{k=1}^n a'_k(t) (\varphi_k, \varphi_j) + \sum_{k=1}^n a_k(t) [h(\varphi_k, \varphi_j) - \\ & - a^2 (\varphi'_k, \varphi_j)] = (F, \varphi_j) + \\ & + h(u_0, \varphi_j), \quad j=1, \dots, n. \end{aligned} \quad (9)$$

Відповідні початкові умови для системи (9) отримуємо таким чином. Початкову функцію $\bar{\varphi}(x)$ зображуємо у вигляді n -ї часткової суми ряду за координатними функціями $\varphi_k(x)$, а саме

$$\bar{\varphi}(x) = \sum_{k=1}^n \beta_k \varphi_k(x), \text{ та добираємо сталі } \beta_k, k=1, \dots, n,$$

$$\text{з умови } \|\bar{\varphi}(x) - \sum_{k=1}^n \beta_k \varphi_k(x)\|_{L_2(0,1)}^2 \rightarrow \min.$$

Ця умова приводить до наступної системи рівнянь відносно β_k :

$$\sum_{k=1}^n \beta_k (\varphi_k, \varphi_j) = (\bar{\varphi}, \varphi_j), \quad j=1, \dots, n. \quad (10)$$

Отже, початкову умову $v(x, 0) = \bar{\varphi}(x)$ записуємо у вигляді $\sum_{k=1}^n a_k(0) \varphi_k(x) = \sum_{k=1}^n \beta_k \varphi_k(x)$, що приводить до співвідношень

$$a_k(0) = \beta_k, \quad k=1, \dots, n. \quad (11)$$

Таким чином, отримали для відшукування функцій $a_k(t)$, $k=1, \dots, n$, задачу Коші (9), (11).

3. Про вибір координатних функцій

У [5] за координатні функції для розв'язання рівняння $Au = f$, де A – додатно визначений оператор, пропонується взяти систему власних елементів (якщо вона повна) оператора \bar{A} , схожого та спорідненого з оператором A . Введемо у розгляд оператор \bar{A} :

$$\bar{A}v = a^2 \frac{\partial^2 v}{\partial x^2}, \quad D(\bar{A}) = \{v \mid v(x, t) \in L_2(0, 1)\}$$

$$\forall t \geq 0, v(x, t) \in C^2(B), v(x, t) \in C(\bar{B}),$$

$$v(0, t) = 0, \int_0^1 v(x, t) dx = 0 \quad \forall t \geq 0\}.$$

Відшукаємо власні числа та власні функції оператора \bar{A} . Маємо задачу

$$\phi''(x) + \lambda \phi(x) = 0 \quad \forall x \in (0, 1), \quad \phi(0) = 0, \int_0^1 \phi(x) dx = 0,$$

$$\text{звідки } \lambda_k = \frac{4\pi^2 k^2}{1^2}, \quad \phi_k(x) = \sin \frac{2\pi kx}{1}, \quad k=1, 2, 3, \dots$$

Тому що оператори A та \bar{A} є схожими та спорідненими, за координатні функції пропонуємо взяти $\varphi_k(x) = \sin \frac{2\pi kx}{1}$, $k=1, 2, \dots$

4. Обчислювальний експеримент

Добираючи для проведення обчислювальних експериментів дані задачі (1), (2), треба мати на увазі умови узгодження (3). Надалі вважаємо $l=1$. Покладемо $\varphi(x) = -3x^2 + 6x$, при цьому виконується перша умова узгодженості $\varphi(0) = 0$.

Крім того, у початковий момент часу $t=0$ маємо загальну кількість тепла стержня

$$K(0) = \int_0^1 (-3x^2 + 6x) dx = 2. \text{ Наведемо деякі можливі}$$

вигляди функції $K(t)$, яка повинна задовольняти

$$\text{другу умову узгодження } \int_0^1 \varphi(x) dx = K(0):$$

$$K(t) = \{2, 2(t+1), 2(t^2+1), 2(t+1)^2, \dots\}.$$

Обчислювальний експеримент проведено для $h=0.0155$, $a^2=0.16$ (ці значення відповідають матеріалу стержня – чавун), $K(t)=2(t+1)$, $u_0=0$, $f(x, t)=1$. На рис. 1 – 3 наведені графіки функції $u(x, t)$ у моменти часу $t=0, 1, 3$.

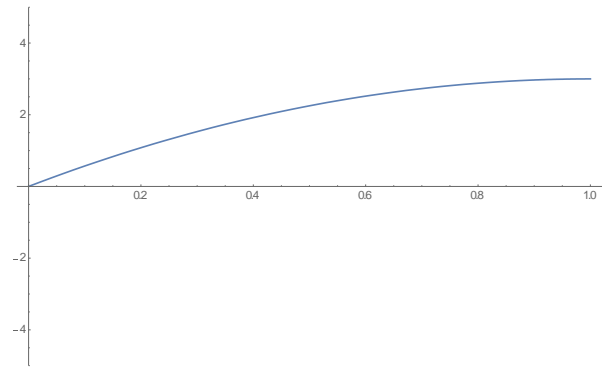


Рис. 1. Графік функції $u(x, t)$ у момент часу $t = 0$

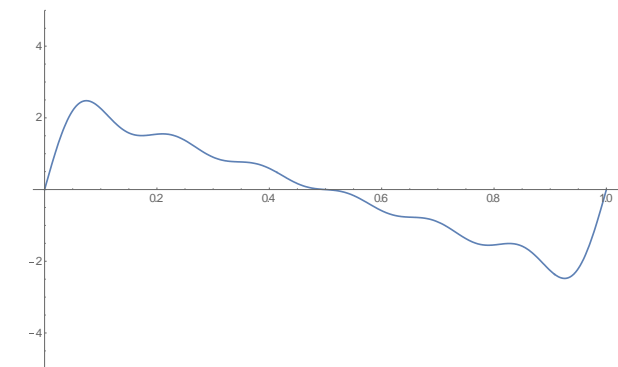


Рис. 2. Графік функції $u(x, t)$ у момент часу $t = 1$

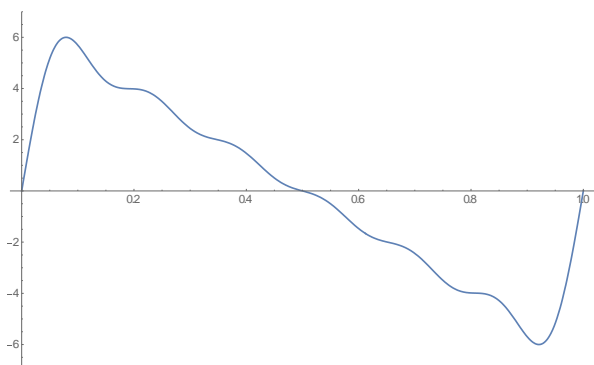


Рис. 3. Графік функції $u(x, t)$ у момент часу $t = 3$

Висновки

Вперше запропоновано для розв'язання початково-крайових задач математичної фізики з нелокальними крайовими умовами застосування проєкційного методу Бубнова-Гальоркіна, що надає можливість отримати результати у аналітичному вигляді. Надано пропозиції про вибір координатних функцій для задач з нелокальними умовами. Розроблений метод дозволяє проводити математичне моделювання багатьох технологічних процесів. Цим і визначається наукова новизна та практична значущість роботи.

Література: 1. *Ионкин Н.И.* Решение одной краевой задачи теории теплопроводности с неклассическими краевыми условиями // Дифференциальные уравнения. 1977. Т. 13. № 2. С. 294-304. 2. *Будак Б.М., Самарский А.А., Тихонов А.Н.* Сборник задач по математической физике. М.: Физматлит, 2004. 688 с. 3. *Михлин С.Г.* Вариационные методы в математической физике. М.: Наука, 1970. 512 с. 4. *Савула Я.Г.* Числовой анализ задач математической физики вариационными методами. Львів: видавничий центр ЛНУ ім. І. Франка, 2004. 221 с. 5. *Михлин С.Г.* Численная реализация вариационных методов. М.: Наука, 1966. 432 с.

Transliterated bibliography:

1. *Ionkin N.I.* Reshenie odnojkraevoy zadachi teorii teploprovodnosti s neklassicheskimi kraevymi usloviyami // Differentsial' nyeuravneniya. 1977. T. 13. № 2. S. 294-304.
2. *Budak B.M., Samarskiy A.A., Tihonov A.N.* Sbornik zadach po matematicheskoy fizike. M.: Fizmatlit, 2004. 688 s.
3. *Mihlin S.G.* Variacionnye metody v matematicheskoy fizike. M.: Nauka, 1970. 512 s.
4. *Savula Ya. H.* Chyslovyy analiz zadach matematychnoy fizyky variatsiynymy metodamy. L'viv: vydavnychytsentr LNU im. I. Franka, 2004. 221 s.
5. *Mihlin S.G.* Chislennaya realizaciya variacionnyh metodov. M.: Nauka, 1966. 432 s.

Надійшла до редколегії 18.04.2017

Рецензент: д-р физ.-мат. наук, проф. Колосов А.И.

Дуба Тетяна Вікторівна, ст. гр. ПМ-13-1 ф-ту інформаційно-аналітичних технологій і менеджменту ХНУРЕ. Наукові інтереси: математична фізика, математичне моделювання, чисельні методи. Захоплення та хобі: мистецтво та література. Адреса: Україна, 61166, Харків, пр. Науки, 14, тел. (096) 2425488.

Колосова Світлана Василівна, канд. фіз.-мат. наук, проф. кафедри прикладної математики ХНУРЕ. Наукові інтереси: математичне моделювання, чисельні методи математичної фізики. Захоплення на хобі: театр, мистецтво та література. Адреса: Україна, 61166, Харків, пр. Науки, 14, тел. (057) 7021423.

Duba Tetyana Victorivna, Student, gr. PM-13-1 Faculty of information and analytical technologies and management, Kharkiv National University of Radioelectronics. Scientific interests: mathematical physics, mathematical modeling, numerical methods. Hobbies and Hobbies: Arts and Literature. Address: Ukraine, 61166, Kharkov, Nauki Ave, 14, tel. (096) 2425488.

Kolossova Svetlana Vasyilivna, PhD, prof., Department of Applied Mathematics, KNURE. Scientific interests: mathematical modeling, numerical methods of mathematical physics. Hobbies: theater, art and literature. Address: Ukraine, 61166, Kharkov, Nauki Ave, 14, tel. (057) 7021423.