



МІНІСТЕРСТВО ОСВІТИ І НАУКИ УКРАЇНИ  
Одеський національний університет імені І. І. Мечникова

# ДОСЛІДЖЕННЯ В МАТЕМАТИЦІ і МЕХАНІЦІ

Науковий журнал

Виходить 2 рази на рік

Журнал заснований у січні 1997 р.

**Том 22. Випуск 2(30). 2017**

Одеса  
«Астропринт»  
2017

MINISTRY OF EDUCATION AND SCIENCE OF UKRAINE  
Odesa I. I. Mechnikov National University

# RESEARCHES in MATHEMATICS and MECHANICS

Scientific journal

Published twice a year

Journal founded in January, 1997

Volume 22. Issue 2(30). 2017

Odesa  
«Astroprint»  
2017

## ЗМІСТ

<i>Дудик М. В., Решітник Ю. В., Феньків В. М.</i> Контакт берегів міжфазної тріщини, що виходить з кутової точки ламаної межі поділу . . . . .	7
<i>Комлева Т. А., Плотникова Л. И., Плотников А. В.</i> Некоторые замечания к абсолютной непрерывности множественнозначных отображений . . . . .	17
<i>Корепанова Е. С.</i> Асимптотика одного класса решений обыкновенных дифференциальных уравнений $n$ -го порядка с правильно меняющимися нелинейностями . . . . .	28
<i>Пічкур В. В., Роговченко Т. М.</i> Про метод адаптивного налаштування параметрів регулятора в дискретні моменти часу . . . . .	45
<i>Тацій Р. М., Чмир О. Ю., Карабин О. О.</i> Загальні крайові задачі для гіперболічного рівняння із кусково-неперервними коефіцієнтами та правими частинами . . . . .	55
<i>Черникова А. Г.</i> Асимптотическое поведение решений дифференциальных уравнений второго порядка с быстро меняющейся нелинейностью . . . . .	71
<i>Шацький І. П., Курташ І. С.</i> Гранична рівновага пластини із заповненою щільною під дією розтягу та згину . . . . .	85
<i>Щербій А. Б.</i> Вплив гнучкого покриття на граничну рівновагу циліндричної оболонки з тріщинами вздовж твірної . . . . .	94
<i>Юхименко Б. И., Волкова Н. П.</i> Приближенные алгоритмы решения задачи о многомерном ранце . . . . .	105
<i>Partsvania N.</i> On some nonlocal boundary value problems for nonlinear ordinary differential equations with delay . . . . .	117



CONTENTS

*Dudyk M. V., Reshitnyk Yu. V., Fen'kiy V. M.* Contact of the faces of the interfacial crack outcoming from angular point of the broken interface . . . . . 7

*Komleva T. A., Plotnikova L. I., Plotnikov A. V.* Some remarks on the absolute continuity of set-valued mappings . . . . . 17

*Korepanova K. S.* Asymptotics of one class of solutions of  $n$ -th order ordinary differential equations with regularly varying nonlinearities . 28

*Pichkur V. V., Rogovchenko T. M.* On an adaptive method of regulator parameters adjustment at discrete time points . . . . . 45

*Tatsij R.M., Chmyr O.Yu., Karabyn O.O.* The total boundary value problems for hiperbolic equation with piecewise continuous coefficients and right parts . . . . . 55

*Chernikova A. G.* Asymptotic behaviour of solutions of second-order differential equations with rapid varying nonlinearities . . . . . 71

*Shatskyi I. P., Kurtash I. S.* Limiting equilibrium of plate with filled slit under tension and bending . . . . . 85

*Shcherbii A. B.* Influence of flexible coating on limit equilibrium of cylindrical shell with cracks along a generatrix . . . . . 94

*Yukhymenko B. I., Volkova N. P.* Approximate algorithms for solving the multidimensional knapsack problem . . . . . 105

*Partsvania N.* On some nonlocal boundary value problems for non-linear ordinary differential equations with delay . . . . . 117

УДК 517.9

Р. М. Тацій, О. Ю. Чмир, О. О. Карабин

Львівський державний університет безпеки життєдіяльності

## ЗАГАЛЬНІ КРАЙОВІ ЗАДАЧІ ДЛЯ ГІПЕРБОЛІЧНОГО РІВНЯННЯ ІЗ КУСКОВО-НЕПЕРЕРВНИМИ КОЕФІЦІЄНТАМИ ТА ПРАВИМИ ЧАСТИНАМИ

В даній роботі розглянуто загальні крайові задачі для гіперболічного рівняння із кусково-неперервними за просторовою змінною коефіцієнтами та правими частинами. Знайдено розв'язки таких задач за допомогою концепції квазіпохідних, сучасної теорії систем лінійних диференціальних рівнянь, класичного методу Фур'є та методу редукції.  
MSC: 34B05.

*Ключові слова:* квазидиференціальне рівняння, крайова задача, матриця Коші, задача на власні значення, метод Фур'є та метод власних функцій.

**Вступ.** Точні методи розв'язування мішаних крайових задач математичної фізики, які не використовують різного роду інтегральних перетворень, прийнято називати прямими методами. Загальна схема реалізації таких методів полягає в наступному:

- 1) редукція, тобто зведення вихідної задачі до розв'язування двох простіших, взаємозв'язаних задач;
- 2) застосування схеми Фур'є, що включає в себе відокремлення змінних, розв'язування задачі на власні значення та реалізації методу власних функцій.

Важливу роль в цих методах відіграє концепція квазіпохідних, яка дозволяє уникнути проблеми множення узагальнених функцій [1].

Для рівняння параболічного типу реалізація такої схеми вперше була проведена у роботі [2]. Подальший розвиток цей метод отримав в роботах [3]– [6]. Для рівнянь гіперболічного типу, вперше, ці ідеї були впроваджені в роботі [7].

В даній роботі розглядається гіперболічне рівняння з кусково-неперервними за просторовою змінною коефіцієнтами та правими частинами з найбільш загальними локальними крайовими умовами. Окремо виділено частинний, але важливий в прикладному аспекті випадок, кусково-сталих коефіцієнтів та правих частин, коли розв'язки вихідної задачі можуть бути отримані в замкненій формі.

### ОСНОВНІ РЕЗУЛЬТАТИ

**1. Основні позначення, формулювання задачі.** Нехай  $0 = x_0 < x_1 < x_2 < \dots < x_{i-1} < x_i < x_{i+1} \dots < x_{n-1} < x_n = l$  – довільне розбиття відрізка  $[0; l]$  дійсної осі  $Ox$  на  $n$  частин,  $\theta_i$  – характеристична функція проміжку  $[x_i; x_{i+1})$ , тобто  $\theta_i(x) = \begin{cases} 1, & x \in [x_i; x_{i+1}), \\ 0, & x \notin [x_i; x_{i+1}), \end{cases} \quad i = \overline{0, n-1}$ .

Нехай  $m_i(x)$ ,  $a_i(x)$ ,  $f_i(x)$ ,  $i = \overline{0, n-1}$ , – додатньо визначені функції на кожному з проміжків  $[x_i; x_{i+1})$ . Покладемо:  $m(x) = \sum_{i=0}^{n-1} m_i(x) \cdot \theta_i$ ,  $a(x) = \sum_{i=0}^{n-1} a_i(x) \cdot \theta_i$ ,  
 $f(x) = \sum_{i=0}^{n-1} f_i(x) \cdot \theta_i$ .

Позначимо  $u^{[1]} = a(x)u_x'$  (квазіпохідна).

Розглянемо загальну крайову задачу для гіперболічного рівняння

$$m(x) \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{\partial}{\partial x} \left( a(x) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + f(x), \quad x \in (x_0; x_n), t \in (0; +\infty), \quad (1)$$

із загальними крайовими умовами

$$\begin{cases} p_{11}u(x_0, t) + p_{12}u^{[1]}(x_0, t) + q_{11}u(x_n, t) + q_{12}u^{[1]}(x_n, t) = \psi_0(t), \\ p_{21}u(x_0, t) + p_{22}u^{[1]}(x_0, t) + q_{21}u(x_n, t) + q_{22}u^{[1]}(x_n, t) = \psi_l(t), \end{cases} \quad t \in [0; +\infty), \quad (2)$$

які вважаються лінійно незалежними,  
та початковими умовами

$$\begin{cases} u(x, 0) = \varphi_0(x), \\ \frac{\partial u}{\partial t}(x, 0) = \varphi_1(x), \end{cases} \quad x \in [x_0; x_n], \quad (3)$$

де  $\psi_0(t), \psi_l(t) \in C^2(0; +\infty)$ ,  $\varphi_0(x), \varphi_1(x)$  — абсолютно-неперервні функції на  $[x_0; x_n]$ .

Надалі розглядатимемо частинний, але такий, що має важливе практичне застосування, випадок локальних крайових умов, коли  $p_{21} = p_{22} = q_{11} = q_{12} = 0$

$$\begin{cases} p_{11}u(x_0, t) + p_{12}u^{[1]}(x_0, t) = \psi_0(t), \\ q_{21}u(x_n, t) + q_{22}u^{[1]}(x_n, t) = \psi_l(t), \end{cases} \quad t \in [0; +\infty).$$

Метод редукції відшукання розв'язку задачі детально описаний, наприклад, в [8, 9]. Згідно з цим методом розв'язок задачі (1)-(3) шукаємо у вигляді суми двох функцій

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

одну з яких, наприклад  $w(x, t)$ , конструємо спеціальним способом, а іншу —  $v(x, t)$  визначаємо однозначно.

**2. Побудова функції  $w(x, t)$ .** Визначимо функцію  $w(x, t)$  як розв'язок крайової задачі

$$(a(x)w_x')_x' = -f(x), \quad (5)$$

$$\begin{cases} p_{11}w(x_0) + p_{12}w^{[1]}(x_0) = \psi_0(t), \\ q_{21}w(x_n) + q_{22}w^{[1]}(x_n) = \psi_l(t), \end{cases} \quad t \in [0; +\infty). \quad (6)$$

Зауважимо, що змінна  $t$  тут вважається параметром.

В основі методу розв'язування задачі (5), (6) лежить концепція квазіпохідних [10].

Введемо вектори  $\bar{W} = \begin{pmatrix} w \\ w^{[1]} \end{pmatrix}$ , де  $w^{[1]} = a(x)w_x'$ ,  $\bar{F} = \begin{pmatrix} 0 \\ -f(x) \end{pmatrix}$ .

За таких позначень квазідиференціальне рівняння (5) зводиться до еквівалентної системи диференціальних рівнянь першого порядку

$$\bar{W}_x' = A(x) \cdot \bar{W} + \bar{F}, \quad (7)$$

де  $A(x) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & a(x) \end{pmatrix}$ .

Під розв'язком системи (7) розуміємо вектор-функцію  $\bar{W}(x,t)$ , що за змінною  $x$  є абсолютно-неперервна та справджує систему (7) майже всюди (див. [10]).

Крайові умови (6) теж запишемо у векторній формі

$$P \cdot \bar{W}(x_0,t) + Q \cdot \bar{W}(x_n,t) = \bar{\Gamma}(t), \quad (8)$$

де  $P = \begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ ,  $Q = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ q_{21} & q_{22} \end{pmatrix}$ , причому  $\text{rang}(P|Q) = 2$ ,  $\bar{\Gamma}(t) = \begin{pmatrix} \psi_0(t) \\ \psi_l(t) \end{pmatrix}$ .

Нехай  $w_i(x,t)$  та  $w_i^{[1]}(x,t)$  визначені на проміжку  $[x_i; x_{i+1})$ . Покладемо

$$w(x,t) = \sum_{i=0}^{n-1} w_i(x,t) \theta_i. \quad (9)$$

На проміжку  $[x_i; x_{i+1})$  система (7) набуває вигляду

$$\begin{pmatrix} w_i \\ w_i^{[1]} \end{pmatrix}'_x = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a_i(x)} \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} w_i \\ w_i^{[1]} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ -f_i(x) \end{pmatrix}. \quad (10)$$

Розглянемо однорідну систему, що відповідає системі (10)

$$\begin{pmatrix} w_i \\ w_i^{[1]} \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a_i(x)} \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} w_i \\ w_i^{[1]} \end{pmatrix}.$$

Матриця Коші  $B_i(x,s)$  такої системи має вигляд

$$B_i(x,s) = \begin{pmatrix} 1 & b_i(x,s) \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \text{де } b_i(x,s) = \int_s^x \frac{1}{a_i(z)} dz \quad (\text{див. [11]}). \quad (11)$$

Для довільного  $k \geq i$  позначимо

$$B(x_k, x_i) \stackrel{\text{def}}{=} B_{k-1}(x_k, x_{k-1}) \cdot B_{k-2}(x_{k-1}, x_{k-2}) \cdot \dots \cdot B_i(x_{i+1}, x_i). \quad (12)$$

Структура (11) матриць  $B_i(x,s)$  дає можливість встановити структуру матриці (12)

$$B(x_k, x_i) = \begin{pmatrix} 1 & \sum_{m=i}^{k-1} b_m(x_{m+1}, x_m) \\ 0 & 1 \end{pmatrix},$$

причому  $B(x_k, x_k) \stackrel{\text{def}}{=} E$ , де  $E$  — одинична матриця.

Розв'язок системи (10) на проміжку  $[x_i; x_{i+1})$  має вигляд

$$\bar{W}_i(x,t) = B_i(x, x_i) \cdot \bar{P}_i + \int_{x_i}^x B_i(x,s) \cdot \bar{F}_i(s) ds, \quad (13)$$

де  $\bar{P}_i$  — поки що невідомий вектор.

Аналогічно, на проміжку  $[x_{i-1}; x_i)$

$$\overline{W}_{i-1}(x,t) = B_{i-1}(x,x_{i-1}) \cdot \overline{P}_{i-1} + \int_{x_{i-1}}^x B_{i-1}(x,s) \cdot \overline{F}_{i-1}(s) ds. \quad (14)$$

В точці  $x = x_i$  повинна виконуватись умова спряження, а саме  $\overline{W}_i(x_i,t) = \overline{W}_{i-1}(x_i,t)$  (див. [12]), в результаті чого одержимо рекурентне співвідношення

$$\overline{P}_i = B_{i-1}(x_i,x_{i-1}) \cdot \overline{P}_{i-1} + \int_{x_{i-1}}^{x_i} B_{i-1}(x_i,s) \cdot \overline{F}_{i-1}(s) ds. \quad (15)$$

Методом математичної індукції, з (15) одержуємо

$$\overline{P}_i = B(x_i,x_0) \cdot \overline{P}_0 + \sum_{k=0}^i B(x_i,x_k) \overline{Z}_k, \quad (16)$$

де  $\overline{Z}_k = \int_{x_{k-1}}^{x_k} B_{k-1}(x_k,s) \cdot \overline{F}_{k-1}(s) ds$ ,  $k = \overline{1, n-1}$ , причому  $\overline{Z}_0 \stackrel{def}{=} \overline{0}$ ,  $\overline{P}_0$  — початковий (невідомий) вектор. Для знаходження  $\overline{P}_0$  використовуємо крайові умови (8), в яких покладемо  $\overline{W}(x_0,t) \stackrel{def}{=} \overline{P}_0$ ,

$$\begin{aligned} \overline{W}(x_n,t) &\stackrel{def}{=} \overline{W}_{n-1}(x_n,t) = B_{n-1}(x_n,x_{n-1}) \overline{P}_{n-1} + \int_{x_{n-1}}^{x_n} B_{n-1}(x_n,s) \cdot \overline{F}_{n-1}(s) ds = \\ &= B(x_n,x_0) \overline{P}_0 + \sum_{k=1}^n B(x_n,x_k) \overline{Z}_k. \end{aligned}$$

Тоді  $[P + QB(x_n,x_0)] \overline{P}_0 + Q \sum_{k=1}^n B(x_n,x_k) \overline{Z}_k = \overline{\Gamma}$ , звідки одержуємо

$$\overline{P}_0 = [P + Q \cdot B(x_n,x_0)]^{-1} \cdot \left( \overline{\Gamma} - Q \sum_{k=1}^n B(x_n,x_k) \overline{Z}_k \right). \quad (17)$$

Обчислимо

$$\begin{aligned} &[P + Q \cdot B(x_n,x_0)]^{-1} = \\ &= \left[ \begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ q_{21} & q_{22} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 1 & \sum_{m=0}^{n-1} b_m(x_{m+1},x_m) \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \right]^{-1} = \\ &= \frac{1}{\Delta} \begin{pmatrix} q_{21}\sigma_n + q_{22} & -p_{12} \\ -q_{21} & p_{11} \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

де  $\sigma_n = \sum_{m=0}^{n-1} b_m(x_{m+1},x_m)$ ,  $\sigma_0 \stackrel{def}{=} 0$ ,  $\Delta = p_{11}(q_{21}\sigma_n + q_{22}) - q_{21}p_{12} \neq 0$ ;

$$\begin{aligned} & \bar{\Gamma} - Q \sum_{k=1}^n B(x_n, x_k) \bar{Z}_k = \\ & = \begin{pmatrix} \psi_0(t) \\ \psi_l(t) \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ q_{21} & q_{22} \end{pmatrix} \sum_{k=1}^n B(x_n, x_k) \int_{x_{k-1}}^{x_k} B_{k-1}(x_k, s) \cdot \bar{F}_{k-1}(s) ds. \end{aligned} \quad (18)$$

Запишемо праву частину (18) в матричному вигляді

$$\begin{aligned} & \int_{x_{k-1}}^{x_k} B_{k-1}(x_k, s) \cdot \bar{F}_{k-1}(s) ds = \int_{x_{k-1}}^{x_k} \begin{pmatrix} 1 & b_{k-1}(x_k, s) \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ -f_{k-1}(s) \end{pmatrix} ds = \\ & = \begin{pmatrix} - \int_{x_{k-1}}^{x_k} b_{k-1}(x_k, s) \cdot f_{k-1}(s) ds \\ - \int_{x_{k-1}}^{x_k} f_{k-1}(s) ds \end{pmatrix} \stackrel{def}{=} \begin{pmatrix} I_{k-1}(x_k) \\ I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix} = \bar{Z}_k; \\ & \sum_{k=1}^n B(x_n, x_k) \begin{pmatrix} I_{k-1}(x_k) \\ I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) \\ \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Таким чином, отримуємо

$$\begin{aligned} & \bar{\Gamma} - Q \sum_{k=1}^n B(x_n, x_k) \bar{Z}_k = \\ & = \begin{pmatrix} \psi_0(t) \\ \psi_l(t) \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ q_{21} & q_{22} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) \\ \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix} = \\ & = \begin{pmatrix} \psi_0(t) \\ \psi_l(t) - q_{21} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) - q_{22} \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix}. \end{aligned} \quad (19)$$

Підставимо (19) в (17)

$$\begin{aligned} & \bar{P}_0 = \frac{1}{\Delta} \begin{pmatrix} q_{21}\sigma_n + q_{22} & -p_{12} \\ -q_{21} & p_{11} \end{pmatrix} \times \\ & \times \begin{pmatrix} \psi_0(t) \\ \psi_l(t) - q_{21} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) - q_{22} \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix}. \end{aligned} \quad (20)$$

Зокрема, перша координата вектора  $\bar{P}_0$  дорівнює

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\Delta} \left( (q_{21}\sigma_n + q_{22})\psi_0(t) - p_{12} \left( \psi_l(t) - q_{21} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + \right. \right. \\ & \left. \left. + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) - q_{22} \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \right) \right), \end{aligned}$$

а друга координата вектора  $\bar{P}_0$  –

$$\frac{1}{\Delta} \left( -q_{21}\psi_0(t) + p_{11} \left( \psi_l(t) - q_{21} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) - \right. \right. \\ \left. \left. - q_{22} \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \right) \right).$$

На основі формул (13), (16), (20), після перетворень, отримаємо зображення вектор-функції  $\bar{W}_i(x, t)$  на проміжку  $[x_i; x_{i+1})$

$$\begin{aligned} \bar{W}_i(x, t) &= B_i(x, x_i) \cdot \left( B(x_i, x_0) \cdot \bar{P}_0 + \sum_{k=1}^i B(x_i, x_k) \bar{Z}_k \right) + \int_{x_i}^x B_i(x, s) \cdot \bar{F}_i(s) ds = \\ &= \begin{pmatrix} 1 & b_i(x, x_i) + \sigma_i \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \bar{P}_0 + \\ &+ \begin{pmatrix} 1 & b_i(x, x_i) \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \left( \begin{array}{c} \sum_{k=1}^i (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \sum_{m=k}^{i-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) \\ \sum_{k=1}^i I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{array} \right) + \\ &+ \begin{pmatrix} -\int_{x_i}^x b_i(x, s) \cdot f_i(s) ds \\ -\int_{x_i}^x f_i(s) ds \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & b_i(x, x_i) + \sigma_i \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \bar{P}_0 + \\ &+ \left( \begin{array}{c} \sum_{k=1}^i (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \sum_{m=k}^{i-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) + b_i(x, x_i) \sum_{k=1}^i I_{k-1}^{[1]}(x_k) + I_i(x) \\ \sum_{k=1}^i I_{k-1}^{[1]}(x_k) + I_i^{[1]}(x) \end{array} \right). \quad (21) \end{aligned}$$

Перша координата вектора  $\bar{W}_i(x, t)$  в (21) і є шуканою функцією  $w_i(x, t)$ . Отже,

$$\begin{aligned} w_i(x, t) &= \frac{1}{\Delta} ((q_{21}\sigma_n + q_{22})\psi_0(t) - \\ &- p_{12} \left( \psi_l(t) - q_{21} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) - \right. \\ &\quad \left. - q_{22} \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \right) + (b_i(x, x_i) + \sigma_i) \times \\ &\times \left( -q_{21}\psi_0(t) + p_{11} \left( \psi_l(t) - q_{21} \sum_{k=1}^n (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \cdot \sum_{m=k}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) - \right. \right. \\ &\quad \left. \left. - q_{22} \sum_{k=1}^n I_{k-1}^{[1]}(x_k) \right) \right) + \sum_{k=1}^i (I_{k-1}(x_k) + I_{k-1}^{[1]}(x_k) \sum_{m=k}^{i-1} b_m(x_{m+1}, x_m)) + \end{aligned}$$

$$+b_i(x, x_i) \sum_{k=1}^i I_{k-1}^{[1]}(x_k) + I_i(x). \quad (22)$$

Підставляючи вираз (22) у (9), можемо записати розв'язок на всьому проміжку  $[x_0; x_n]$ .

**3. Побудова функції  $v(x, t)$ .** Запишемо мішану задачу для функції  $v(x, t)$ . Підставляючи (4) в (1) та враховуючи, що функція  $w(x, t)$  задовольняє (5), одержуємо неоднорідне рівняння

$$m(x) \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} - \frac{\partial}{\partial x} \left( a(x) \frac{\partial v}{\partial x} \right) = -m(x) \frac{\partial^2 w}{\partial t^2}, x \in (x_0; x_n), t \in (0; +\infty). \quad (23)$$

Підставимо (4) в початкові умови (3). Одержимо для функції  $v(x, t)$  початкові умови

$$\begin{cases} v(x, 0) = \Phi_0(x), \\ \frac{\partial v}{\partial t}(x, 0) = \Phi_1(x), \end{cases} x \in [x_0; x_n], \quad (24)$$

де  $\Phi_0(x) \stackrel{def}{=} \varphi_0(x) - w(x, 0)$ ,  $\Phi_1(x) \stackrel{def}{=} \varphi_1(x) - \frac{\partial w}{\partial t}(x, 0)$ .

Оскільки функція  $w(x, t)$  справджує крайові умови (6), то із (4) випливають крайові умови для функції  $v(x, t)$

$$\begin{cases} p_{11}v(x_0) + p_{12}v^{[1]}(x_0) = 0, \\ q_{21}v(x_n) + q_{22}v^{[1]}(x_n) = 0, \end{cases} t \in [0; +\infty). \quad (25)$$

Отже, за умови, що розв'язок  $w(x, t)$  задачі (5), (6) є відомим, функція  $v(x, t)$  є розв'язком мішаної задачі (23) - (25).

**4. Метод Фур'є та задача на власні значення.** Для рівняння (23) розглянемо відповідне однорідне рівняння

$$m(x) \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} = \frac{\partial}{\partial x} \left( a(x) \frac{\partial v}{\partial x} \right). \quad (26)$$

Знайдемо його нетривіальні розв'язки у вигляді

$$v(x, t) = \sin(\omega t + \varepsilon) \cdot X(x), \quad (27)$$

де  $\omega$  — параметр,  $\varepsilon$  — константа,  $X(x)$  — поки що невідома функція [8], що справджує крайові умови (25).

Підставимо (27) в рівняння (26). Одержимо квазідиференціальне рівняння

$$(a(x)X'(x))' + \omega^2 m(x)X(x) = 0. \quad (28)$$

Підставивши (27) в умови (25), одержимо крайові умови

$$\begin{cases} p_{11}X(x_0) + p_{12}X^{[1]}(x_0) = 0, \\ q_{21}X(x_n) + q_{22}X^{[1]}(x_n) = 0. \end{cases} \quad (29)$$

Як і вище, під розв'язком рівняння (28) розуміємо абсолютно-неперервну на  $[x_0; x_n]$  функцію  $X(x)$ , що справджує його майже всюди.



Ввівши квазіпохідну  $X^{[1]} \stackrel{def}{=} aX'$ , вектор  $\bar{X} = \begin{pmatrix} X \\ X^{[1]} \end{pmatrix}$  та матрицю  $A(x) = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a(x)} \\ -m(x) \omega^2 & 0 \end{pmatrix}$ , запишемо задачу (28), (29) в матричному вигляді

$$\bar{X}' = A(x) \cdot \bar{X}, \quad (30)$$

$$P\bar{X}(x_0) + Q\bar{X}(x_n) = \bar{0}. \quad (31)$$

Відповідну систему на проміжку  $[x_i, x_{i+1})$  запишемо у вигляді

$$\bar{X}'_i = A_i(x) \cdot \bar{X}_i, i = \overline{0, n-1}, \quad (32)$$

де  $A_i(x) = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a_i(x)} \\ -\omega^2 m_i(x) & 0 \end{pmatrix}$ .

Матрицю Коші системи (32) позначимо  $\tilde{B}_i(x, s, \omega)$  і аналогічно, як і в формулі (12), позначимо  $\tilde{B}(x_i, x_0, \omega) \stackrel{def}{=} \prod_{j=0}^i \tilde{B}_{i-j}(x_{i-j+1}, x_{i-j}, \omega)$ .

Позначимо також

$$\tilde{B}(x, x_0, \omega) \stackrel{def}{=} \sum_{i=0}^{n-1} \tilde{B}_i(x, x_i, \omega) \cdot \tilde{B}(x_i, x_0, \omega) \cdot \theta_i, \quad (33)$$

(аналог матриці Коші на всьому проміжку  $[x_0; x_n]$ );

$$\tilde{B}(x_n, x_0, \omega) \stackrel{def}{=} \begin{pmatrix} b_{11}(\omega) & b_{12}(\omega) \\ b_{21}(\omega) & b_{22}(\omega) \end{pmatrix}. \quad (34)$$

Нетривіальний розв'язок  $\bar{X}(x, \omega)$  системи (30) шукаємо у вигляді

$$\bar{X}(x, \omega) = \tilde{B}(x, x_0, \omega) \cdot \bar{C}, \quad (35)$$

де  $\bar{C} = \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \end{pmatrix}$  — деякий ненульовий вектор.

Вектор - функція  $\bar{X}(x, \omega)$  має задовольняти крайові умови (31), тобто

$$P \cdot \bar{X}(x_0, \omega) + Q \cdot \bar{X}(x_n, \omega) = \bar{0},$$

$$\left( P \cdot \tilde{B}(x_0, x_0, \omega) + Q \cdot \tilde{B}(x_n, x_0, \omega) \right) \cdot \bar{C} = \bar{0},$$

врахувавши, що  $\tilde{B}(x_0, x_0, \omega) = E$ , прийдемо до рівності

$$\left( P + Q \cdot \tilde{B}(x_n, x_0, \omega) \right) \cdot \bar{C} = \bar{0}. \quad (36)$$

Для існування ненульового вектора  $\bar{C}$  в (36) необхідно і досить виконання умови

$$\det \left( P + Q \cdot \tilde{B}(x_n, x_0, \omega) \right) = 0. \quad (37)$$

Конкретизуємо вигляд лівої частини характеристичного рівняння (37), врахувавши вигляд матриць  $P$ ,  $Q$  та (34)

$$\begin{aligned} \det(P + Q \cdot \tilde{B}(x_n, x_0, \omega)) &= \det\left(\begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ q_{21} & q_{22} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} b_{11}(\omega) & b_{12}(\omega) \\ b_{21}(\omega) & b_{22}(\omega) \end{pmatrix}\right) = \\ &= \det\begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} \\ q_{21}b_{11}(\omega) + q_{22}b_{21}(\omega) & q_{21}b_{12}(\omega) + q_{22}b_{22}(\omega) \end{pmatrix} = \\ &= p_{11} \cdot (q_{21}b_{12}(\omega) + q_{22}b_{22}(\omega)) - p_{12} \cdot (q_{21}b_{11}(\omega) + q_{22}b_{21}(\omega)). \end{aligned}$$

Сформулюємо наступне твердження.

**Зауваження 1.** Характеристичне рівняння задачі на власні значення (28), (29) має вигляд

$$p_{11} \cdot (q_{21}b_{12}(\omega) + q_{22}b_{22}(\omega)) - p_{12} \cdot (q_{21}b_{11}(\omega) + q_{22}b_{21}(\omega)) = 0. \quad (38)$$

Як відомо [13], корені характеристичного рівняння (38), які є власними значеннями задачі (28), (29), є дійсними та різними.

Для знаходження ненульового вектора  $\bar{C}$  підставимо в рівність (36)  $\omega_k$  замість  $\omega$ . Тоді прийдемо до векторної рівності

$$\begin{pmatrix} p_{11} & p_{12} \\ q_{21}b_{11}(\omega_k) + q_{22}b_{21}(\omega_k) & q_{21}b_{12}(\omega_k) + q_{22}b_{22}(\omega_k) \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} C_1 \\ C_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix},$$

яка еквівалентна системі рівнянь

$$\begin{cases} p_{11}C_1 + p_{12}C_2 = 0, \\ (q_{21}b_{11}(\omega_k) + q_{22}b_{21}(\omega_k)) \cdot C_1 + (q_{21}b_{12}(\omega_k) + q_{22}b_{22}(\omega_k)) \cdot C_2 = 0. \end{cases} \quad (39)$$

Оскільки виконується (38), то система (39) зводиться до рівняння  $p_{11}C_1 + p_{12}C_2 = 0$ , з якого знаходимо координати вектора  $\bar{C}$  при певних припущеннях на коефіцієнти матриці  $P$ :

1.  $p_{11} \neq 0$ ,  $p_{12} \neq 0$ , поклавши  $C_2 = 1$ , маємо  $C_1 = -\frac{p_{12}}{p_{11}}$ , тобто  $\bar{C} = \begin{pmatrix} -\frac{p_{12}}{p_{11}} \\ 1 \end{pmatrix}$ ;
2.  $p_{11} \neq 0$ ,  $p_{12} = 0$ , тоді  $C_1 = 0$ , а  $C_2 \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$ , наприклад,  $C_2 = 1$ , тобто  $\bar{C} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ;
3.  $p_{11} = 0$ ,  $p_{12} \neq 0$ , тоді  $C_2 = 0$ , а  $C_1 \in \mathbb{R} \setminus \{0\}$ , наприклад,  $C_1 = 1$ ,  $\bar{C} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ .

Нехай  $\bar{X}_k(x, \omega_k)$  - нетривіальний власний вектор, що відповідає власному значенню  $\omega_k$ . Справедливим є твердження.

**Зауваження 2.** Власні вектори системи диференціальних рівнянь (30) з крайовими умовами (31) мають структуру

$$\bar{X}_k(x, \omega_k) = \tilde{B}(x, x_0, \omega_k) \cdot \bar{C}, k \in \mathbb{N}.$$

**Наслідок.** Власні функції  $X_k(x, \omega_k)$ , як перші координати власних векторів  $\bar{X}_k(x, \omega_k)$ , можна записати у вигляді

$$X_k(x, \omega_k) = (1 \ 0) \cdot \tilde{B}(x, x_0, \omega_k) \cdot \bar{C}, k = 1, 2, 3, \dots \quad (40)$$

Зокрема, оскільки  $X_k(x, \omega_k)$  має вигляд  $X_k(x, \omega_k) = \sum_{i=0}^{n-1} X_{ki}(x, \omega_k) \cdot \theta_i$ , то з (33) та (40) випливає, що

$$X_{ki}(x, \omega_k) = (1 \ 0) \cdot \tilde{B}_i(x, x_i, \omega_k) \cdot \tilde{B}(x_i, x_0, \omega_k) \cdot \bar{C}, \quad i = \overline{0, n-1}. \quad (41)$$

**5. Побудова розв'язку  $v(x, t)$  мішаної задачі (23) - (25).** Розвинення деякої функції  $F(x)$  в ряд Фур'є за власними функціями  $X_k(x, \omega_k)$  має вигляд

$$F(x) = \sum_{k=1}^{\infty} F_k \cdot X_k(x, \omega_k), \quad (42)$$

де коефіцієнти Фур'є  $F_k$  обчислюють за формулами

$$F_k = \frac{1}{\|X_k\|^2} \cdot \int_{x_0}^{x_n} F(x) \cdot X_k(x, \omega_k) \cdot m(x) \, dx. \quad (43)$$

Зауважимо, що  $\|X_k\|^2$  — квадрат норми власної функції  $X_k$

$$\|X_k\|^2 = \int_{x_0}^{x_n} X_k^2(x, \omega_k) \cdot m(x) \, dx. \quad (44)$$

Уточнимо, які ж умови задовольняє функція  $F(x)$ , щоб її можна було розвинути в ряд Фур'є. Вважатимемо, що  $F(x)$  — абсолютно неперервна функція, яка має різні аналітичні вирази на кожному з проміжків  $[x_i; x_{i+1})$ , тобто допускає зображення  $F(x) = \sum_{i=0}^{n-1} F_i(x) \cdot \theta_i$  на проміжку  $[x_0; x_n]$ .

Покладемо

$$X_k(x, \omega_k) = \sum_{i=0}^{n-1} X_{ki}(x, \omega_k) \cdot \theta_i. \quad (45)$$

Тоді для коефіцієнтів Фур'є  $F_k$  з розвинення (42) та для квадратів норми функцій  $X_k(x)$  з формул (43) і (44) отримаємо:

$$F_k = \frac{1}{\|X_k\|^2} \cdot \sum_{i=0}^{n-1} \int_{x_i}^{x_{i+1}} F_i(x) \cdot X_{ki}(x, \omega_k) \cdot m_i(x) \, dx,$$

$$\|X_k\|^2 = \sum_{i=0}^{n-1} \int_{x_i}^{x_{i+1}} X_{ki}^2(x, \omega_k) \cdot m_i(x) \, dx.$$

Для розв'язання задачі (23) - (25) застосуємо метод власних функцій [9], який полягає в тому, що розв'язок задачі (23) - (25) шукаємо у вигляді

$$v(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) \cdot X_k(x, \omega_k), \quad (46)$$

де  $T_k(t)$  — поки що невідомі функції.

Оскільки  $\frac{\partial^2 w}{\partial t^2}$  входить в праву частину рівняння (23), то розвинемо її в ряд Фур'є за власними функціями  $X_k(x, \omega_k)$  крайової задачі (28), (29)

$$\frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = \sum_{k=1}^{\infty} w_k(t) \cdot X_k(x, \omega_k). \quad (47)$$

Підставляючи вираз (46) у (23) та враховуючи (47), отримаємо рівність

$$m(x) \sum_{k=1}^{\infty} T_k''(t) X_k(x, \omega_k) = \sum_{k=1}^{\infty} T_k(t) (a(x) X_k'(x, \omega_k))' - m(x) \sum_{k=1}^{\infty} w_k(t) X_k(x, \omega_k).$$

Враховуючи, що власні функції  $X_k(x, \omega_k)$  задовольняють рівняння (28), приходимо до рівності

$$m(x) \sum_{k=1}^{\infty} T_k''(t) X_k(x, \omega_k) = -m(x) \sum_{k=1}^{\infty} \omega_k^2 X_k(x, \omega_k) T_k(t) - m(x) \sum_{k=1}^{\infty} w_k(t) X_k(x, \omega_k),$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} [T_k''(t) + \omega_k^2 \cdot T_k(t) + w_k(t)] \cdot m(x) \cdot X_k(x, \omega_k) = 0. \quad (48)$$

Помножимо ліву і праву частини (48) на  $X_j(x, \omega_j)$  та проінтегруємо за змінною  $x$  на проміжку  $[x_0; x_n]$ . Врахувавши ортогональність власних функцій, приходимо до сукупності диференціальних рівнянь

$$T_k''(t) + \omega_k^2 \cdot T_k(t) = -w_k(t), k = 1, 2, 3, \dots \quad (49)$$

Загальний розв'язок кожного з диференціальних рівнянь (49) має вигляд

$$T_k(t) = a_k \cos \omega_k t + d_k \sin \omega_k t - \frac{1}{\omega_k} \int_0^t \sin \omega_k(t-s) \cdot w_k(s) ds, \quad (50)$$

де  $a_k, d_k$  — невідомі сталі [14].

Позначимо  $I(t) = \frac{1}{\omega_k} \int_0^t \sin \omega_k(t-s) \cdot w_k(s) ds$ . Зауважимо, що  $I(0) = 0$ ,  $I'_t(0) = 0$  [12].

Для визначення сталих  $a_k, d_k$  розвинемо в ряди Фур'є за власними функціями  $X_k(x, \omega_k)$  праві частини початкових умов (24)

$$\Phi_0(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \Phi_{0k} \cdot X_k(x, \omega_k), \quad (51)$$

$$\Phi_1(x) = \sum_{k=1}^{\infty} \Phi_{1k} \cdot X_k(x, \omega_k), \quad (52)$$

де  $\Phi_{0k}, \Phi_{1k}$  — відповідні коефіцієнти Фур'є.

З (50) випливає, що

$$T_k(0) = a_k, \quad (53)$$

$$T_k'(t) = -a_k \omega_k \sin \omega_k t + d_k \omega_k \cos \omega_k t - I_t'(t),$$

звідки

$$T_k'(0) = d_k \omega_k. \quad (54)$$

З (46), першої умови в (24), та врахувавши (51), одержуємо

$$\sum_{k=1}^{\infty} T_k(0) \cdot X_k(x, \omega_k) = \sum_{k=1}^{\infty} \Phi_{0k} \cdot X_k(x, \omega_k). \text{ Звідки, використовуючи (53), маємо}$$

$$T_k(0) = a_k = \Phi_{0k}.$$

Аналогічно з (46), другої умови в (24), врахувавши (52), маємо

$$\sum_{k=1}^{\infty} T_k'(0) \cdot X_k(x, \omega_k) = \sum_{k=1}^{\infty} \Phi_{1k} \cdot X_k(x, \omega_k). \text{ Звідки, використовуючи (54), знаходимо}$$

$$T_k'(0) = d_k \omega_k = \Phi_{1k}, \text{ або } d_k = \frac{\Phi_{1k}}{\omega_k}.$$

Отже, остаточно отримуємо розв'язок мішаної задачі (23) - (25) у вигляді ряду

$$v(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \left( \Phi_{0k} \cos \omega_k t + \frac{\Phi_{1k}}{\omega_k} \sin \omega_k t - \frac{1}{\omega_k} \int_0^t \sin \omega_k(t-s) \cdot w_k(s) ds \right) \cdot X_k(x, \omega_k). \quad (55)$$

**6. Частковий випадок кусково-сталих коефіцієнтів та правих частин.** При розв'язуванні прикладних задач коефіцієнти  $m_i$  і  $a_i$ , праві частини  $f_i$ ,  $i = \overline{0, n-1}$  зазвичай вважаються сталими, як наслідок, коефіцієнти  $m(x)$  і  $a(x)$ , права частина  $f(x)$  у рівнянні (1) є кусково-сталими функціями з розривами першого роду в точках  $x_1, x_2, \dots, x_{n-1}$ . З врахуванням цього матриця у формулі (10) прийме вигляд  $\begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a_i} \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ ; вираз у формулі (11) обчислюється таким чином:

$$b_i(x, s) = \int_s^x \frac{1}{a_i} dz = \frac{x-s}{a_i}.$$

Тоді маємо матрицю

$$B(x_k, x_i) = \begin{pmatrix} 1 & \sum_{m=i}^{k-1} b_m(x_{m+1}, x_m) \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & \sum_{m=i}^{k-1} \frac{x_{m+1} - x_m}{a_m} \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

та вираз

$$\sigma_n = \sum_{m=0}^{n-1} b_m(x_{m+1}, x_m) = \sum_{m=0}^{n-1} \frac{x_{m+1} - x_m}{a_m}.$$

За таких умов формули (13) та (14) набувають вигляду

$$\bar{W}_i(x,t) = B_i(x,x_i) \cdot \bar{P}_i + \begin{pmatrix} -f_i \frac{(x-x_i)^2}{2a_i} \\ -f_i(x-x_i) \end{pmatrix},$$

$$\bar{W}_{i-1}(x,t) = B_{i-1}(x,x_{i-1}) \cdot \bar{P}_{i-1} + \begin{pmatrix} -f_{i-1} \frac{(x-x_{i-1})^2}{2a_{i-1}} \\ -f_{i-1}(x-x_{i-1}) \end{pmatrix},$$

а також

$$\bar{Z}_k = \begin{pmatrix} I_{k-1}(x_k) \\ I_{k-1}^{[1]}(x_k) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -f_{k-1} \frac{(x_k-x_{k-1})^2}{2a_{k-1}} \\ -f_{k-1}(x_k-x_{k-1}) \end{pmatrix}.$$

Матриця  $A(x) = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a(x)} \\ -m(x) \omega^2 & 0 \end{pmatrix}$  прийме вигляд  $A = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a} \\ -m \omega^2 & 0 \end{pmatrix}$ ,

а матриця  $A_i(x) = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a_i(x)} \\ -\omega^2 m_i(x) & 0 \end{pmatrix}$  матиме вигляд  $A_i = \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{a_i} \\ -\omega^2 m_i & 0 \end{pmatrix}$ ,

$$F_k = \frac{1}{\|X_k\|^2} \cdot \sum_{i=0}^{n-1} m_i \int_{x_i}^{x_{i+1}} F_i(x) \cdot X_{k,i}(x, \omega_k) dx,$$

$$\|X_k\|^2 = \sum_{i=0}^{n-1} m_i \int_{x_i}^{x_{i+1}} X_{k,i}^2(x, \omega_k) dx.$$

Безпосередньою перевіркою переконаємось, що матриця Коші системи (32) на  $[x_i, x_{i+1})$  має вигляд

$$\tilde{B}_i(x,s,\omega) = \begin{pmatrix} \cos \alpha_i(x-s) & \frac{\sin \alpha_i(x-s)}{a_i \alpha_i} \\ -a_i \alpha_i \sin \alpha_i(x-s) & \cos \alpha_i(x-s) \end{pmatrix},$$

де  $\alpha_i = \omega \sqrt{\frac{m_i}{a_i}}$ .

Використовуючи вище описані міркування, формули (22), (9), (55) та (4), одержуємо розв'язок задачі (1)–(3) у випадку кусково-сталих коефіцієнтів та праних частин.

**Висновки.** В даній роботі за допомогою методу редукції розв'язування вихідної мішаної крайової задачі для гіперболічного рівняння із кусково-неперервними за просторовою змінною коефіцієнтами та правими частинами зведено до знаходження розв'язків двох взаємозв'язаних задач: квазістаціонарної неоднорідної крайової задачі з найбільш загальними локальними крайовими умовами та мішаної задачі з нульовими крайовими умовами для неоднорідного рівняння.

В частинному випадку кусково-сталих коефіцієнтів та праних частин всі складові розв'язків таких задач отримано в замкненій формі. В основі побудови розв'язків лежить концепція квазіпохідних, яка дозволяє оминати проблему множення узагальнених функцій.

1. **Тацій Р.М.** Моделювання дискретно-континуальних систем. Основні концепції квазіпохідних / Р.М. Тацій, М.Ф. Стасюк, В.В. Мазуренко. // Фізико-математичне моделювання та інформаційні технології. – 2009. – № 10. – С. 7–37.
2. **Тацій Р.М.** Загальна перша крайова задача для рівняння теплопровідності з кусково - змінними коефіцієнтами / Р.М. Тацій, О.О. Власій, М.Ф. Стасюк. // Вісник НУ "Львівська політехніка": Серія "Фіз. - мат. науки". – 2014. – № 804. – С. 64–69.
3. **Тацій Р.М.** Общие краевые задачи для уравнения теплопроводности с кусочно-непрерывными коэффициентами / Р.М. Тацій, О.Ю. Пазен. // Инженерно-физический журнал. – 2016. – Том 89, № 2. – С. 350–361.
4. **Семерак М.М.** Теплоизолирующая способность многослойных строительных конструкций с учётом разрушения произвольного слоя / М.М. Семерак, Р.М. Тацій, О.Ю. Пазен. // Вестник Кокшетауского технического института Министерства по чрезвычайным ситуациям республики Казахстан: Сб. науч. тр. – Кокшетау: КТИ КЧС МВД РК, 2015. – № 4 (20). – С. 8–17.
5. **Тацій Р.М.** Загальна третя крайова задача для рівняння теплопровідності з кусково-сталими коефіцієнтами та внутрішніми джерелами тепла / Р.М. Тацій, Т.І. Ушак, О. Ю. Пазен. // Пожежна безпека: Зб. наук. пр. – Львів: ЛДУ БЖД, 2015. – № 27. – С. 120–126.
6. **Тацій Р.М.** Прямий метод розрахунку нестационарного температурного поля за умов пожежі / Р.М. Тацій, О. Ю. Пазен. // Пожежна безпека: Зб. наук. пр. – Львів: ЛДУ БЖД, 2015. – № 26. – С. 135–141.
7. **Тацій Р.М.** Загальні крайові задачі для гіперболічного рівняння із сумовними коефіцієнтами та правими частинами / Р.М. Тацій, О.О. Карабин, О.Ю. Чмир. // Матеріали Міжнародної науково-практичної конференції "Інформаційні технології та комп'ютерне моделювання". – Івано-Франківськ, 15-20 травня 2017. – С. 431–435.
8. **Арсенин В.Я.** Методы математической физики / В. Я. Арсенин. – М.: Наука, 1974. – 432 с.
9. **Тихонов А.Н., Самарский А.А.** Уравнения математической физики / А.Н. Тихонов, А.А. Самарский. М.: Наука, 1977. – 735 с.
10. **Тацій Р.М.** Узагальнені квазидиференціальні рівняння / Р.М. Тацій, М.Ф. Стасюк, В. Мазуренко, О.О. Власій. – Дрогобич: Коло, 2011. – 297 с.
11. **Рудавський Ю.К.** Збірник задач з диференціальних рівнянь: Навч. посібник. / Ю.К. Рудавський, П.І. Каленюк, Р.М. Тацій та ін. – Л.: Вид. Національного університету "Львівська політехніка 2001. – 244 с.
12. **Мартынченко В.С.** Операционное исчисление: Учеб. пособие. – 4 - е изд., перераб. и доп. / В.С. Мартыненко. – К.: Выща школа, 1990. – 359 с.
13. **Мазуренко В.В.** Про звідність дискретно-неперервної крайової задачі до узагальненої схеми Аткинсона / В.В. Мазуренко.// Доповіді НАН України. – 2001. – № 8 – С. 19–22.
14. **Каленюк П.І.** Диференціальні рівняння: Навч. посібник. / П.І. Каленюк, Ю.К. Рудавський, Р.М. Тацій, І.Ф. Клейник, В.М. Колісник, П.П. Костробій, І.Я. Олеків. – Л.: Вид. Національного університету "Львівська політехніка 2014. – 380 с.

Тацій Р.М., Чмырь О.Ю., Карабин О.О.

ОБЩИЕ КРАЕВЫЕ ЗАДАЧИ ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОГО УРАВНЕНИЯ С КУСОЧНО-НЕПРЕРЫВНЫМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ И ПРАВЫМИ ЧАСТЯМИ

*Резюме*

В данной работе рассмотрены общие краевые задачи для гиперболического уравнения с кусочно-непрерывными по пространственной переменной коэффициентами и правыми частями. Найдено решения таких задач с помощью концепции квазипроизводных, современной теории систем линейных дифференциальных уравнений, классического метода Фурье и метода редукции.

*Ключевые слова:* квазидифференциальное уравнение, краевая задача, матрица Коши, задача на собственные значения, метод Фурье та метод собственных функций .

Tatsij R.M., Chmyr O.Yu., Karabyn O.O.

THE TOTAL BOUNDARY VALUE PROBLEMS FOR HIPERBOLIC EQUATION WITH PIECEWISE CONTINUOUS COEFFICIENTS AND RIGHT PARTS

*Summary*

In this paper, the general boundary value problems for hyperbolic equation with piecewise continuous on spatial variable coefficients and right parts was considered. The solutions such problems were found by using a concept of quasi-derivatives, a modern theory of systems of linear differential equations, the classical Fourier method and a reduction method.

*Key words:* kvazidifferential equation, the boundary value problem, the Cauchy matrix, the eigenvalues problem, the method of Fourier and the method of eigenfunctions.

## REFERENCES

1. Tatsij, R. M., Stasjuk, M. F., Mazurenko, V. V. (2009). Modelyuvannya dyskretno-kontynualnykh system. Osnovni kontseptsiyi kvazipokhidnykh [The modelling of the discrete-continual systems. The main conceptions of the quasi-derivatives]. *Physico-mathematical modelling and informational technologies*, №10. – P. 7–37.
2. Tatsij, R. M., Vlasij, O. O., Stasjuk, M. F. (2014). Zagalna persha krayova zadacha dlya rivnyannya teploprovodnosti z kuskovo-zminnymy koefitsiyentamy [General first boundary value problem for the heat equation with piecewise variable coefficients]. *Bulletin of the University "Lviv Polytechnic series "Physics and mathematics"*, №804. – P. 64–69.
3. Tatsij, R. M., Pazen, O. Y. (2016). Obshchiye krayevyye zadachi dlya uravneniya teploprovodnosti s kusochno-nepreryvnymi koefitsiyentami [The total boundary value problems for the heat equation with piecewise continuous coefficients]. *The Engineering-physical journal*, Vol. 89, №2. – P. 350–361.
4. Semerak, M. M., Tatsij, R. M., Pazen, O. Y. (2015). Teploizoliruyushchaya sposobnost mnogosloynnykh stroitelnykh konstruksiy s uchetom razrusheniya proizvolnogo sloya [Thermal insulating ability of multi-layer building structures taking into account the destruction of an arbitrary layer]. *The Bulletin of the Kokshetau Technical Institute of the Ministry of Emergency Situations of the Republic of Kazakhstan*, №4(20). – P. 8–17.
5. Tatsij, R. M., Ushak, T.I., Pazen, O. Y. (2015). Zagalna tretya krayova zadacha dlya rivnyannya teploprovodnosti z kuskovo-stalymy koefitsiyentamy ta vnutrishnimy dzherelamy tepla [General third boundary problem for the heat equation with piecewise constant and internal heat sources]. *The journal of scientific works "Fire Safety"*, №27. – P. 120-126.



6. Tatsij, R. M., Pazen, O. Y. (2015). Pryamyy metod rozrakhunku nestatsionarnogo temperaturnogo polya za umov pozhezhi [Direct method of calculation unsteady temperature field in a fire]. *The journal of scientific works "Fire Safety"*, №26. – P. 135–141.
7. Tatsij, R. M., Karabyn, O. O., Chmyr, O. Yu. (2017). Zagalni krayovi zadachi dlya giperbolichnogo rivnyannya iz sumovnymy koefitsiyentamy ta pravymy chastynamy [The total boundary value problems for hiperbolic equation with summable coefficients and right parts]. *The materials of the international scientific and practical conference "Information Technologies and Computer Modeling"*. – P. 431–435.
8. Arsenin, V. Ya. (1974). *Metody matematicheskoyu fiziki [Methods of Mathematical Physics]*. Moscow: Nauka, 432 p.
9. Tikhonov, A. N., Samarskii, A. A. (1977). *Uravneniya matematicheskoyu fiziki [Equations of Mathematicai Physics]*. Moscow: Nauka, 735 p.
10. Tatsij, R. M., Stasjuk, M. F., Mazurenko, V. V., Vlasij, O. O. (2011). *Uzagalneni kvazi-dyferentsialni rivnyannya [Generalized quasi-differential equations]*. Drogobych: Kolo, 297 p.
11. Rudavsky, J. K., Kaleniuk, P. I., Tatsij, R. M. (2001). *Zbirnyk z dyferentsialnykh rivnyan [Collection of problems of the differential equations]*. Lviv: Polytechnic Publisher, 244 p.
12. Martynenko, V. S. (1990). *Operatsionnoye ischislyeniye [The operational calculus]*. Kyiv: Vyscha shkola, 359 p.
13. Mazurenko, V. V. (2001). Pro zvidnist dyskretno-neperervnoyi krayovoyi zadachi do uzagalnenoyi skhemy Atkinsona [The reporting of the discrete-continuous boundary problem to the generalized scheme of Atkinson]. *Reports of the National Academy of Sciences of Ukraine*, №8. – P. 19–22.
14. Kaleniuk, P. I., Rudavsky, J. K., Tatsij, R. M., Kliinik, I. F., Kostrobij, P. P., Oleksiv, I. Ya. (2014). *Dyferentsialni rivnyannya [Differential Equations]*. Lviv: Polytechnic Publisher, 380 p.