

УДК 517.956

ОБЕРНЕНА ЗАДАЧА ДЛЯ ГІПЕРБОЛІЧНОГО РІВНЯННЯ ДРУГОГО ПОРЯДКУ

Г. І. БЕРЕГОВА

Beregova G. I. The inverse problem for a hyperbolic equation of the second order.

In a rectangle $P_T = \{(x, t) : 0 < x < l, 0 < t < T\}$ the inverse problem for the strictly hyperbolic equation is considered at an unknown right part. The additional information about a solution of the equation is given in the integral form. With the help of the characteristics method the theorems of existence and uniqueness of the solution of problem for local t are proved.

У праці досліджено обернену задачу з невідомим множителем при вільному члені правої частини гіперболічного рівняння другого порядку на прямій. Додаткову умову задано в інтегральній формі. Обернені задачі для гіперболічних рівнянь другого порядку досліджувались у працях [1-4, 10-11]. Ці праці присвячені, в основному, задачам визначення одного з коефіцієнтів при u_{x_i} або u . Деякі задачі знаходження незалежних від часової змінної правих частин гіперболічних рівнянь та систем розглянуті в [3, 5, 8-10]. Зокрема, в [12] досліджено обернену задачу для хвильового рівняння з невідомою правою частиною $f(t)$ і додатковою умовою $\int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n} d\sigma(\xi) = -4\pi g_0(t)$. За допомогою методу Фур'є у частковому випадку доведено існування та єдиність узагальненого і класичного розв'язків задачі.

Розглянемо в прямокутнику $P_T = \{(x, t) : 0 < x < l, 0 < t \leq T\}$ строго гіперболічне рівняння другого порядку

$$u_{tt} + a_1(x, t)u_{xt} + a_2(x, t)u_{xx} = b_1(x, t)u_t + b_2(x, t)u_x + b(x, t)u + f(t)g(x, t), \quad (1)$$

в якому окрім функції $u(x, t)$ невідомою є також і функція $f(t)$. Задамо початкові умови

$$u(x, 0) = \beta_1(x), \quad u_t(x, 0) = \beta_2(x), \quad x \in [0, l], \quad (2)$$

граничні умови ($c_1 = 0, c_2 = l$)

$$u_x(c_i, t) = \nu_i(t), \quad i = 1, 2, \quad t \in [0, T], \quad (3)$$

та додаткову умову

$$\int_0^l \alpha(x, t)u(x, t) dx = h(t), \quad t \in [0, T]. \quad (4)$$

Надалі вважатимемо, що $\lambda_1(x, t) < 0 < \lambda_2(x, t)$, $(x, t) \in P_T$, де λ_1 і λ_2 – дійсні корені відповідного характеристичного рівняння $\lambda^2 + a_1(x, t)\lambda + a_2(x, t) = 0$.

Користуючись методикою праці [13], зведемо рівняння (1) до системи рівнянь першого порядку в припущенні, що функція $u(x, t)$ є двічі неперервно диференційовна в $\bar{P}_T$, а $f \in C([0, T])$ і справджуються рівності (1)-(4). Введемо функції

$$v_i(x, t) = \frac{\partial u}{\partial t} - \lambda_{3-i}(x, t) \frac{\partial u}{\partial x}, \quad i = 1, 2. \quad (5)$$

Перепишемо рівняння (1) у вигляді системи

$$\begin{aligned} \frac{\partial v_i}{\partial t} - \lambda_i(x, t) \frac{\partial v_i}{\partial x} = & \left[b_1(x, t) \frac{\partial}{\partial t} + \left(b_2(x, t) - \frac{\partial \lambda_{3-i}}{\partial t} + \lambda_i(x, t) \frac{\partial \lambda_{3-i}}{\partial x} \right) \frac{\partial}{\partial x} + b(x, t) \right] u + \\ & + f(t)g(x, t), \quad i = 1, 2. \end{aligned} \quad (6)$$

З позначень (5) також випливає, що

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial x} = & \frac{1}{\lambda_1(x, t) - \lambda_2(x, t)} v_1(x, t) - \frac{1}{\lambda_1(x, t) - \lambda_2(x, t)} v_2(x, t), \\ \frac{\partial u}{\partial t} = & \frac{\lambda_1(x, t)}{\lambda_1(x, t) - \lambda_2(x, t)} v_1(x, t) - \frac{\lambda_2(x, t)}{\lambda_1(x, t) - \lambda_2(x, t)} v_2(x, t). \end{aligned} \quad (7)$$

На підставі рівності $u(x, t) = u(x, 0) + \int_0^t \frac{\partial u(x, \tau)}{\partial \tau} d\tau$ та умов (2), (7), отримаємо зображення розв'язку

$$u(x, t) = \beta_1(x) + \sum_{j=1}^2 \int_0^t A_j(x, \tau) v_j(x, \tau) d\tau, \quad (x, t) \in \bar{P}_T, \quad (8)$$

де $A_j(x, \tau) = (-1)^{j+1} \lambda_j(x, \tau) / (\lambda_1(x, \tau) - \lambda_2(x, \tau))$, $j = 1, 2$.

Підставляючи вирази (7) і (8) у рівняння (6), отримаємо

$$\begin{aligned} \frac{\partial v_i}{\partial t} - \lambda_i(x, t) \frac{\partial v_i}{\partial x} = & \sum_{j=1}^2 a_{ij}(x, t) v_j(x, t) + \\ & + \int_0^t \sum_{j=1}^2 B_j(\tau, x, t) v_j(x, \tau) d\tau + f(t)g(x, t) + B(x, t), \end{aligned} \quad (9)$$

де

$$a_{ij}(x, t) = (-1)^{j+1} \frac{b_1(x, t) \lambda_j(x, t) + b_2(x, t) - \partial \lambda_{3-i}(x, t) / \partial t + \lambda_i(x, t) \partial \lambda_{3-i}(x, t) / \partial x}{\lambda_1(x, t) - \lambda_2(x, t)},$$

$$B_j(\tau, x, t) = b(x, t) A_j(x, \tau), \quad B(x, t) = b(x, t) \beta_1(x).$$

Використовуючи рівності (2), (3), (5) та друге співвідношення (7), отримаємо початкові і граничні умови для системи (9):

$$v_i(x, 0) = \beta_2(x) - \lambda_{3-i}(x, 0)\beta_1'(x) \equiv q_i(x), \quad i = 1, 2, \quad (10)$$

$$v_1(c_i, t) - v_2(c_i, t) = (\lambda_1(c_i, t) - \lambda_2(c_i, t))\nu_i(t) \equiv \gamma_i(t), \quad i = 1, 2. \quad (11)$$

За допомогою зображення (8) умову (4) перепишемо у такому вигляді

$$\sum_{j=1}^2 \int_0^t \int_0^l \alpha(x, t) A_j(x, \tau) v_j(x, \tau) dx d\tau = h_1(t), \quad h_1(t) = h(t) - \int_0^l \alpha(x, t) \beta_1(x) dx. \quad (12)$$

Розв'язком оберненої задачі (9)–(12) назвемо трійку функцій $(v_1(x, t), v_2(x, t), f(t)) \in C^1(\bar{P}_T) \times C^1(\bar{P}_T) \times C([0, T])$, яка задовольняє рівняння (9) та умови (10)–(12). Тоді пару $(u(x, t), f(t)) \in C^{1,2}(\bar{P}_T) \times C([0, T])$, де функція $u(x, t)$ подається зображенням (8), назвемо узагальненим розв'язком задачі (1)–(4).

Теорема 1. *Нехай*

- 1) $a_i \in C^{2,1}(\bar{P}_T)$, $b \in C^{1,0}(\bar{P}_T)$, $b_i \in C^{1,0}(\bar{P}_T)$, $g \in C^{1,0}(\bar{P}_T)$, $a_2(x, t) \neq 0$,
 $(a_1(x, t))^2 - 4a_2(x, t) > 0$;
- 2) $\alpha \in C^{0,2}(\bar{P}_T)$, $h \in C^2([0, T])$, $\beta_i \in C^{3-i}([0, l])$, $\nu_i \in C^1([0, T])$;
- 3) $\int_0^l \alpha(x, t) g(x, t) dx \neq 0, \quad t \in [0, T]$;
- 4) виконуються умови узгодження нульового та першого $\beta_1'(0) = \nu_1(0), \quad \beta_1'(l) = \nu_2(0),$
 $\alpha(l, 0)\beta_1(l) = \alpha(0, 0)\beta_1(0), \quad \int_0^l \alpha(x, 0)\beta_1(x) dx = h(0), \quad \beta_2'(0) = \nu_1'(0), \quad \beta_2'(l) = \nu_2'(0),$
 $\int_0^l [\alpha_t'(x, 0)\beta_1(x) + \alpha(x, 0)\beta_2(x)] dx = h'(0)$ порядків.

Тоді в області $\bar{P}_T$ існує єдиний узагальнений розв'язок $(u(x, t), f(t)) \in C^{1,2}(\bar{P}_T) \times C([0, T])$ задачі (1)–(4).

Доведення. З наведених вище міркувань випливає, що для знаходження узагальненого розв'язку (1)–(4) достатньо розв'язати задачу (9)–(12) з невідомими $f(t)$ та $v_i(x, t)$, а потім із співвідношення (8) знайти $u(x, t)$. Задачу (9)–(12) будемо розв'язувати методом характеристик. Введемо такі допоміжні функції

$$v_i(c_i, t) = \mu_i(t), \quad i = 1, 2. \quad (13)$$

Нехай $\varphi_i(\tau; x, t)$ – розв'язок характеристичного рівняння $d\xi/d\tau = -\lambda_i(\xi, \tau)$ при $\xi(t) = x$, де $(x, t) \in P_T$. Через $L_i(x, t)$ позначимо відповідні інтегральні криві, які проходять через точку (x, t) . Візьмемо $T_1 \in (0, T]$ таке, щоб характеристики, випущені з кутових точок $(c_i, 0)$ в області P_{T_1} не перетиналися. Тоді ці характеристики розбивають $\bar{P}_{T_1}$

на три підобласті: $\bar{P}_{T_1} = \bigcup_{j=0}^2 P_j$. Інтегруючи в кожній області P_j рівність (9) вздовж характеристик, отримуємо систему інтегральних рівнянь:

$$\begin{aligned} v_i(x, t) = \omega_i(x, t) + \int_{t_i(x, t)}^t \left[\sum_{j=1}^2 a_{ij}(\varphi_i(\tau; x, t), \tau) v_j(\varphi_i(\tau; x, t), \tau) + B(\varphi_i(\tau; x, t), \tau) + \right. \\ \left. + \sum_{j=1}^2 \int_0^\tau B_j(\eta, \varphi_i(\tau; x, t), \tau) v_j(\varphi_i(\tau; x, t), \eta) d\eta + f(\tau) g(\varphi_i(\tau; x, t), \tau) \right] d\tau, \quad i = 1, 2, \end{aligned} \quad (14)$$

де $t_i(x, t) = \min\{\tau : (\varphi_i(\tau; x, t), \tau) \in \bar{P}_{T_1}\}$,

$$\omega_i(x, t) = \begin{cases} q_i(\varphi_i(0; x, t)), & \text{при } (x, t) \in P_0 \cup P_{3-i}; \\ \mu_i(t_i(x, t)), & \text{при } (x, t) \in P_i. \end{cases}$$

Підставляючи (14) в граничні умови (11), знаходимо функції μ_i :

$$\begin{aligned} \mu_i(t) = q_{3-i}(\varphi_{3-i}(0; c_i, t)) + \int_0^t \left[\sum_{j=1}^2 a_{3-i,j}(\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t), \tau) v_j(\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t), \tau) + \right. \\ \left. + \int_0^\tau \sum_{j=1}^2 B_j(\eta, \varphi_{3-i}(\tau; c_i, t), \tau) v_j(\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t), \eta) d\eta + \right. \\ \left. + f(\tau) g(\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t), \tau) + B(\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t), \tau) \right] d\tau + (-1)^{i+1} \gamma_i(t). \end{aligned} \quad (15)$$

Умову (12) двічі продиференціюємо за t . Тоді отримаємо

$$\begin{aligned} \sum_{j=1}^2 \int_0^l \left[2\alpha'_t(x, t) A_j(x, t) + \alpha(x, t) A'_{jt}(x, t) \right] v_j(x, t) dx + \sum_{j=1}^2 \int_0^l \alpha(x, t) A_j(x, t) \frac{\partial v_j(x, t)}{\partial t} dx + \\ + \sum_{j=1}^2 \int_0^t \int_0^l \alpha''_{tt}(x, t) A_j(x, \tau) v_j(x, \tau) dx = h''_1(t). \end{aligned} \quad (16)$$

Перепишемо цю рівність так

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^2 \left[\int_0^{\varphi_i(t; c_i, 0)} \left[2\alpha'_t A_i + \alpha A'_{it} \right] v_i dx + \int_{\varphi_i(t; c_i, 0)}^l \left[2\alpha'_t A_i + \alpha A'_{it} \right] v_i dx + \right. \\ \left. + \int_0^{\varphi_i(t; c_i, 0)} \alpha A_i \frac{\partial v_i}{\partial t} dx + \int_{\varphi_i(t; c_i, 0)}^l \alpha A_i \frac{\partial v_i}{\partial t} dx \right] + \sum_{i=1}^2 \int_0^t \int_0^l \alpha''_{tt} A_i v_i dx = h''_1(t). \end{aligned} \quad (17)$$

Надалі нам знадобляться такі похідні [6]:

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial \varphi_i(\tau; x, t)}{\partial x} &= \exp \left(\int_{\tau}^t \lambda'_{ix}(\varphi_i(\sigma; x, t), \sigma) d\sigma \right), \\
 \frac{\partial \varphi_i(\tau; x, t)}{\partial t} &= \lambda_i(x, t) \exp \left(\int_{\tau}^t \lambda'_{ix}(\varphi_i(\sigma; x, t), \sigma) d\sigma \right), \\
 \frac{\partial t_i(x, t)}{\partial x} &= \frac{1}{\lambda_i(c_i, t_i(x, t))} \exp \left(\int_{t_i(x, t)}^t \lambda'_{ix}(\varphi_i(\sigma; x, t), \sigma) d\sigma \right), \\
 \frac{\partial t_i(x, t)}{\partial t} &= \frac{\lambda_i(x, t)}{\lambda_i(c_i, t_i(x, t))} \exp \left(\int_{t_i(x, t)}^t \lambda'_{ix}(\varphi_i(\sigma; x, t), \sigma) d\sigma \right), \quad i = 1, 2.
 \end{aligned} \tag{18}$$

У вираз (17) підставимо (14), (15), а також результат диференціювання (14) за t . Після цього в отриманому співвідношенні проведемо такі перетворення [7]: в подвійних і потрійних інтегралах змінюємо порядок інтегрування з метою отримання доданків типу Вольєрра, а потім у внутрішніх інтегралах від змінної x переходимо до y заміною змінних:

1) $y = \varphi_i(\tau; x, t)$, тоді $x = \varphi_i(t; y, \tau)$, $i = 1, 2$; 2) $y = \varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))$.

Оскільки згідно (18), для кожної точки $(x, t) \in P_i$ виконуються рівності

$$\frac{d\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))}{dx} = \frac{\partial \varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))}{\partial t} \frac{\partial t_i(x, t)}{\partial x} \neq 0,$$

то на підставі теореми про неявну функцію в P_i існує $\psi_i \in C^1$, що $x = \psi_i(y, \tau, t)$. В однократних інтегралах отриманої рівності від змінної y переходимо до змінної τ заміною $\tau = t_i(y, t)$. Оскільки $\frac{\partial t_i(y, t)}{\partial y} \neq 0$, то за теоремою про неявну функцію в кожній P_i існує неперервно диференційовна χ_i така, що $y = \chi_i(\tau, t)$.

Обчислимо похідні $\frac{\partial \psi_i(y, \tau, t)}{\partial y}$, $\frac{\partial \chi_i(\tau, t)}{\partial \tau}$, $i = 1, 2$. Враховуючи заміну $y = \varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))$, після диференціювання виразу $x = \psi_i(y, \tau, t)$ за x , отримаємо

$$\frac{\partial \psi_i(y, \tau, t)}{\partial y} = \left(\frac{\partial \varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))}{\partial t} \frac{\partial t_i(x, t)}{\partial x} \right)^{-1}.$$

Щоб знайти $\frac{\partial \chi_i(\tau, t)}{\partial \tau}$ ($i = 1, 2$), розглянемо тотожність $\varphi_i(t_i(x, t); x, t) = c_i$ при $\tau = t_i(x, t)$, $(x, t) \in P_i$. Тоді, диференціюючи $\varphi_i(\tau; \chi_i(\tau, t), t) = c_i$ за τ , маємо

$$\frac{\partial \varphi_i}{\partial \tau} + \frac{\partial \varphi_i}{\partial x} \frac{\partial \chi_i(\tau, t)}{\partial \tau} = 0.$$

Звідси, з врахуванням (18), отримуємо

$$\frac{\partial \chi_i(\tau, t)}{\partial \tau} = \lambda_i(c_i, \tau) \exp \left(- \int_{\tau}^t \lambda'_{ix}(\varphi_i(\sigma; \chi_i(\tau, t), t), \sigma) d\sigma \right).$$

Всі отримані вирази для шуканих похідних виражаються через відомі функції.

Перетворивши так рівність (17), приходимо до інтегрального рівняння Вольтерра 2-го роду стосовно $f(t)$, в яке входять невідомі функції v_j та v'_{jx} :

$$\begin{aligned} f(t) \int_0^l \alpha(y, t) g(y, t) dy = & \sum_{i=1}^2 (-1)^i \int_0^t f(\tau) \left[\int_{c_i}^{\varphi_i(\tau; c_{3-i}, t)} \left(2\alpha'_t(x, t) A_i(x, t) + \alpha(x, t) A'_{it}(x, t) + \right. \right. \\ & \left. \left. + \alpha(x, t) A_i(x, t) \frac{\partial \varphi_i(\tau; x, t)}{\partial t} + \alpha(x, t) \sum_{j=1}^2 A_j(x, t) a_{ji}(x, t) \right) \right]_{x=\varphi_i(t; y, \tau)} g(y, \tau) \frac{\partial \varphi_i(t; y, \tau)}{\partial y} dy - \\ & - \int_{c_i}^{\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t)} \left(\left(2\alpha'_t(x, t) A_i(x, t) + \alpha(x, t) A'_{it}(x, t) \right) \lambda_i(x, t) + \alpha(x, t) \left(A_i(x, t) + \right. \right. \\ & \left. \left. + \sum_{j=1}^2 A_j(x, t) a_{ji}(x, t) \right) \frac{\partial \psi_i(y, \tau, t)}{\partial y} \right) \Big|_{x=\psi_i(y, \tau, t)} g(y, \tau) dy d\tau - \\ & - \sum_{j=1}^2 \int_0^t \int_0^l v_j(y, \tau) \left(\sum_{i=1}^2 \alpha(y, t) A_i(y, t) B_j(t, y, \tau) + \alpha''_{tt}(y, t) A_j(y, t) \right) dy d\tau + \\ & + \sum_{i=1}^2 (-1)^i \int_0^t \left[\int_{c_i}^{\varphi_i(\tau; c_{3-i}, t)} \left\{ \left(2\alpha'_t(x, t) A_i(x, t) + \right. \right. \right. \\ & \left. \left. + \alpha(x, t) A'_{it}(x, t) + \alpha(x, t) \sum_{j=1}^2 A_j(x, t) a_{ji}(x, t) \right) \right]_{x=\varphi_i(t; y, \tau)} \times \\ & \times \sum_{j=1}^2 \left(a_{ij}(y, \tau) v_j(y, \tau) + \int_0^{\tau} B_j(\eta, y, \tau) v_j(y, \eta) d\eta \right) \frac{\partial \varphi_i(t; y, \tau)}{\partial y} + \\ & + \alpha(x, t) A_i(x, t) \lambda_i(x, t) \Big|_{x=\varphi_i(t; y, \tau)} \left(\frac{\partial a_{ij}(y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \tau) + \int_0^{\tau} \frac{\partial B_j(\eta, y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \eta) d\eta \right) \Big\} dy - \\ & - \int_{c_i}^{\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t)} \left\{ \left(2\alpha'_t(x, t) A_i(x, t) + \alpha(x, t) A'_{it}(x, t) + \alpha(x, t) \sum_{j=1}^2 A_j(x, t) a_{ji}(x, t) \right) \right]_{x=\psi_i(y, \tau, t)} \times \end{aligned} \quad (19)$$

$$\begin{aligned}
& \times \sum_{j=1}^2 \left(a_{3-i,j}(y, \tau) v_j(y, \tau) + \int_0^{\tau} B_j(\eta, y, \tau) v_j(y, \eta) d\eta \right) \frac{\partial \psi_i(y, \tau, t)}{\partial y} + \\
& + \alpha(x, t) A_i(x, t) \lambda_i(x, t) \Big|_{x=\psi_i(y, \tau, t)} \left(\frac{\partial a_{3-i,j}(y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \tau) + \int_0^{\tau} \frac{\partial B_j(\eta, y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \eta) d\eta \right) dy d\tau + \\
& + \sum_{i,j=1}^2 \int_0^t \alpha(x, t) A_i(x, t) \lambda_i(x, t) \Big|_{x=\chi_i(\tau, t)} (a_{1j}(c_i, \tau) - a_{2j}(c_i, \tau)) v_j(c_i, \tau) d\tau + \\
& + \sum_{i=1}^2 (-1)^i \int_0^t \left[\int_{c_i}^{\varphi_i(\tau; c_{3-i}, t)} \alpha(x, t) A_i(x, t) \lambda_i(x, t) \Big|_{x=\varphi_i(t; y, \tau)} \left(a_{ij}(y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \tau)}{\partial y} + \right. \right. \\
& + \left. \int_0^{\tau} B_j(\eta, y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \eta)}{\partial y} d\eta \right) dy - \int_{c_i}^{\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t)} \alpha(x, t) A_i(x, t) \lambda_i(x, t) \Big|_{x=\psi_i(y, \tau, t)} \times \\
& \times \left(a_{3-i,j}(y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \tau)}{\partial y} + \int_0^{\tau} B_j(\eta, y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \eta)}{\partial y} d\eta \right) dy \Big] d\tau + H(t),
\end{aligned}$$

де $H(t)$ – функція, яка містить $h''(t)$ та вирази, складені з відомих функцій та коефіцієнтів рівняння (1) та умов (2)–(4).

Щоб отримати систему інтегральних рівнянь стосовно невідомих $f(t)$, v_j та $\frac{\partial v_j}{\partial x}$ про- диференціюємо (14) за x . В результаті отримаємо

$$\begin{aligned}
\frac{\partial v_i(x, t)}{\partial x} &= \Omega_i(x, t) + \int_0^{t_i(x, t)} \left[\sum_{j=1}^2 \left(\frac{\partial a_{3-i,j}(y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \tau) + a_{3-i,j}(y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \tau)}{\partial y} + \right. \right. \\
& + \left. \int_0^{\tau} \left\{ \frac{\partial B_j(\eta, y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \eta) + B_j(\eta, y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \eta)}{\partial y} \right\} d\eta \right) + \\
& + f(\tau) \frac{\partial g(y, \tau)}{\partial y} + \frac{\partial B(y, \tau)}{\partial y} \Big] \Big|_{y=\varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))} \times \frac{\partial \varphi_{3-i}(\tau; c_i, t_i(x, t))}{\partial t} \frac{\partial t_i(x, t)}{\partial x} d\tau + \\
& + \int_{t_i(x, t)}^t \left\{ \sum_{j=1}^2 \left[\frac{\partial a_{ij}(y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \tau) + a_{ij}(y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \tau)}{\partial y} + \int_0^{\tau} \left\{ \frac{\partial B_j(\eta, y, \tau)}{\partial y} v_j(y, \eta) + \right. \right. \right. \\
& + \left. \left. B_j(\eta, y, \tau) \frac{\partial v_j(y, \eta)}{\partial y} \right\} d\eta \right] + f(\tau) \frac{\partial g(y, \tau)}{\partial y} + \frac{\partial B(y, \tau)}{\partial y} \Big\} \Big|_{y=\varphi_i(\tau; x, t)} \frac{\partial \varphi_i(\tau; x, t)}{\partial x} d\tau,
\end{aligned} \tag{20}$$

де

$$\Omega_i(x, t) = \begin{cases} \frac{\partial q_i(\varphi_i(0; x, t))}{\partial x} \frac{\partial \varphi_i(0; x, t)}{\partial x}, & \text{при } (x, t) \in P_0 \cup P_{3-i}; \\ \left[\frac{\partial q_{3-i}(\varphi_{3-i}(0; a_i(t_i(x, t)), t_i(x, t)))}{\partial x} \frac{\partial \varphi_{3-i}}{\partial t} + (-1)^{i+1} \frac{\partial \gamma_i}{\partial t} + (-1)^i \gamma_i(t_i(x, t)) \times \right. \\ \left. \times (a_{2,3-i}(c_i, t_i(x, t)) - a_{1,3-i}(c_i, t_i(x, t))) \right] \frac{\partial t_i(x, t)}{\partial x}, & \text{при } (x, t) \in P_i. \end{cases}$$

Отже, для визначення функцій $f(t)$, v_i , та $\frac{\partial v_i}{\partial x}$ ми отримали систему інтегро-функціональних рівнянь типу Вольтерра (14), (19), (20), яку з врахуванням умови 3) теореми 1 запишемо в операторній формі

$$\begin{cases} v(x, t) = \Omega^1(x, t) + (G^1 f)(x, t) + (K^1 v)(x, t), \\ \frac{\partial v(x, t)}{\partial x} = \Omega^2(x, t) + (G^2 f)(x, t) + (K^2 v)(x, t) + \left(D^1 \frac{\partial v}{\partial x}\right)(x, t), \\ f(t) = H(t) + (G^3 f)(t) + (K^3 v)(t) + \left(D^2 \frac{\partial v}{\partial x}\right)(t). \end{cases} \quad (21)$$

Тут $v = (v_1, v_2)$, $\frac{\partial v}{\partial x} = \left(\frac{\partial v_1}{\partial x}, \frac{\partial v_2}{\partial x}\right)$, а компоненти векторів G^l, K^l, D^k ($l = \overline{1, 3}, k = 1, 2$)

– лінійні інтегральні оператори типу Вольтерра; Ω^l ($l = \overline{1, 2}$) – відомі величини, побудовані за коефіцієнтами та вільними членами рівнянь (14) та (20). Ця система в області P_{T_1} розв'язується методом ітерацій. Отже, ми отримали єдиний неперервний розв'язок системи $(f(t), v_1(x, t), v_2(x, t), v_{1x}(x, t), v_{2x}(x, t))$. Не важко переконатись, що $v_{it}(x, t)$ також є неперервними. Для цього досить продиференціювати (14) за t і проаналізувати результат. Далі за співвідношенням (8) знаходимо $u(x, t)$. Диференціюючи (8), знайдемо вирази для перших частинних похідних $u(x, t)$:

$$u_x(x, t) = \beta'_1(x) + \sum_{j=1}^2 \int_0^t \left[A'_{jx}(x, \tau) v_j(x, \tau) + A_j(x, \tau) v'_{jx}(x, \tau) \right] d\tau, \quad (22)$$

$$u_t(x, t) = \sum_{j=1}^2 A_j(x, t) v_j(x, t). \quad (23)$$

Оскільки $v_i(x, t) \in C^1(\overline{P}_{T_1})$, то з умов теореми 1 випливає, що $u(x, t) \in C^1(\overline{P}_{T_1})$. Диференціюючи (23) за t знайдемо

$$u_{tt}(x, t) = \sum_{j=1}^2 \left[A'_{jt}(x, t) v_j(x, t) + A_j(x, t) v'_{jt}(x, t) \right].$$

Звідси видно, що $u(x, t) \in C^{1,2}(\overline{P}_{T_1})$. Після того як знайдено розв'язок в $(\overline{P}_{T_1})$ (тобто відоме значення $u(x, T_1)$, яке вибираємо за нову початкову умову), знову проводимо характеристики $L_1(0, T_1)$ і $L_2(l, T_1)$ і аналогічно шукаємо розв'язок в області $P_T \setminus P_{T_1}$. Оскільки

T – обмежене, то повторюючи цей процес, за скінченне число кроків вийдемо на верхню межу прямокутника P_T .

Теорему доведено.

При сильніших припущеннях на гладкість вихідних даних справедлива теорема.

Теорема 2. Нехай $a_i \in C^{2,2}(\bar{P}_T)$, $b \in C^{2,0}(\bar{P}_T)$, $b_i \in C^{2,0}(\bar{P}_T)$, $g \in C^{2,0}(\bar{P}_T)$, $\beta_i \in C^{4-i}([0, l])$, $\nu_i \in C^2([0, T])$, $(i = 1, 2)$, виконуються всі припущення теореми 1, а також умови узгодження другого порядку в кутових точках $(0, 0)$ та $(l, 0)$.

Тоді існує єдиний класичний розв'язок $u \in C^2(\bar{P}_T)$, $f \in C([0, T])$ задачі (1)–(4).

Доведення теореми 2 подібне до доведення теореми 1.

Зауваження. Покажемо на прикладі, що умова 3) теореми 1 є суттєвою для коректної розв'язності задачі (1)–(4).

Розглянемо таку задачу:

$$\begin{aligned} u_{tt} &= u_{xx} + f(t), \\ u(x, 0) &= x, \quad u_t(x, 0) = 4, \quad 0 \leq x \leq l, \quad u_x(0, t) = 1, \quad u_x(l, t) = 1 \quad 0 \leq t \leq 1, \\ \int_0^l t^2 \cos \frac{\pi x}{l} u(x, t) dx &= h(t), \quad 0 \leq t \leq 1. \end{aligned}$$

Тут виконуються всі припущення теореми 1, за винятком умови 3), так як

$$\int_0^l t^2 \cos \frac{\pi x}{l} dx = 0, \quad t \in [0, 1].$$

Розв'язуючи задачу запропонованим методом, прийдемо до рівняння стосовно $f(t)$:

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} f(t) t^2 \int_0^l \cos \frac{\pi x}{l} dx + 4t \int_0^l \cos \frac{\pi x}{l} \int_0^t f(\tau) d\tau dx + \\ & + 2 \int_0^t d\tau \int_0^l \cos \frac{\pi x}{l} \int_0^\tau f(\eta) d\eta dx + 8t \frac{l}{\pi} \sin \frac{\pi t}{l} - \frac{4l^2}{\pi^2} \cos \frac{\pi t}{l} = h''(t), \end{aligned}$$

тобто

$$f(t) \cdot 0 + 8t \frac{l}{\pi} \sin \frac{\pi t}{l} - \frac{4l^2}{\pi^2} \cos \frac{\pi t}{l} = h''(t). \quad (24)$$

Отже, коли $h''(t) = 8t \frac{l}{\pi} \sin \frac{\pi t}{l} - \frac{4l^2}{\pi^2} \cos \frac{\pi t}{l}$, або $h(t) = -4 \frac{l^3}{\pi^3} \left(2t \sin \frac{\pi t}{l} + \frac{3l}{\pi} \left(\cos \frac{\pi t}{l} - 1 \right) \right)$,

то існує безліч функцій $f \in C([0, 1])$. Якщо ж $h(t) \neq -4 \frac{l^3}{\pi^3} \left(2t \sin \frac{\pi t}{l} + \frac{3l}{\pi} \left(\cos \frac{\pi t}{l} - 1 \right) \right)$, то

рівняння (24) несумісне, тобто не існує такої функції $f \in C([0, 1])$, яка була б розв'язком вихідної задачі. В обох випадках коректна розв'язність задачі порушується.

1. Благовещенский А.С. Одномерная обратная краевая задача для гиперболического уравнения второго порядка. // В кн. Математич. вопросы теории распространения волн. — Л., 1969. — Т.2. — С. 85–90.
2. Благовещенский А.С. Обратная задача для волнового уравнения с неизвестным источником. // В кн. Проблемы мат. физики. — Л.: ЛГУ, 1970. — Вып.4. — С. 27–39.
3. Бубнов Б.А. Разрешимость обратной задачи для волнового уравнения // Краевые задачи для неклассических уравнений мат. физики, Новосибирск. — 1987. — С. 43–51.
4. Кабанихин С.И. Об одной постановке двумерной обратной задачи для уравнения колебаний. // В кн.: Некорректные мат. задачи и проблемы геофизики. — Новосибирск, ВЦ СО АН СССР, 1976. — С. 64–73.
5. Кабанихин С.И. Методы решения обратных динамических задач для гиперболических уравнений. // Условно корректные задачи мат. физики и анализа, Новосибирск. — 1992. — С. 109–123.
6. Кирилич В.М. Основні крайові задачі для гіперболічних рівнянь і систем на прямій. — Навч. посібн., К.: ІСДО, 1993. — 72 с.
7. Мельник З.О. Задача с интегральными ограничениями для общих двумерных гиперболических уравнений и систем на прямой // Дифференц. уравнения. — 1985. — Т.21, N2. — С. 246–253.
8. Орловский Д.Г. К задаче определения правой части гиперболической системы // Дифференц. уравнения. — 1983. — Т.19, N8. — С. 137–146.
9. Орловский Д.Г. Определение правой части гиперболического уравнения второго порядка // Теор. функц. и числ. методы исслед. физ. процессов, М., 1983. — С.38–42.
10. Романов В.Г. Обратные задачи математической физики. — М., 1984. — 263с.
11. Романов В.Г. К задаче об определении коэффициентов при младших членах гиперболического уравнения // Сиб. мат. журнал — 1992. — Т.33, N3. — С. 156–160.
12. Ройхель Б.З. Об одной обратной задаче для уравнения гиперболического типа // Дифференц. уравнения — 1990. — Т.26, N8. — С. 1462–1464.
13. Thomee V. Estimates of the Fridrichs-Lewy type for mixed problems in the theory of linear hyperbolic differential equations in two independent variables // Math. Scand. — 1957. — Vol. 5, N1. — P.93–113.

Стаття надійшла до редколегії 29.05.1997