

Академик В. И. Корзюк<sup>1</sup>, И. И. Столярчук<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Институт математики НАН Беларуси, Минск, Республика Беларусь  
<sup>2</sup>Белорусский государственный университет, Минск, Республика Беларусь

## КЛАССИЧЕСКОЕ РЕШЕНИЕ СМЕШАННОЙ ЗАДАЧИ ДЛЯ ВОЛНОВОГО УРАВНЕНИЯ С ИНТЕГРАЛЬНЫМ УСЛОВИЕМ

В одномерном случае для волнового уравнения рассматривается смешанная задача с интегральным условием. Показывается при определённых условиях гладкости и условиях согласования заданных функций существование и единственность классического решения. Для численного решения поставленной задачи необходимо решать непростые интегральные уравнения Вольтерры второго рода.

*Ключевые слова:* волновое уравнение, метод характеристик, интегральное условие, классическое решение, смешанная задача.

Academician V. I. Korzyuk<sup>1</sup>, I. I. Stolyarchuk<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Institute of Mathematics of the National Academy of Sciences of Belarus, Minsk, Republic of Belarus  
<sup>2</sup>Belarusian State University, Minsk, Republic of Belarus

## CLASSICAL SOLUTION OF THE MIXED PROBLEM FOR THE WAVE EQUATION WITH THE INTEGRAL CONDITION

The mixed problem with the integral condition for the wave equation is considered in the one-dimension case. Existence and uniqueness of the classical solution is proved under certain smoothness and consistency conditions. For numerical solution of a given problem the simple second-type Voltaire integral equations should be solved.

*Keywords:* wave equation, characteristics method, integral condition, classical solution, mixed problem.

В данном сообщении рассматривается смешанная задача для волнового уравнения с интегральным условием. В работах [1; 2] рассматриваются гиперболические уравнения второго порядка с нелокальными условиями. Однако в них исследуется обобщенное решение поставленной задачи, а не классическое.

В данной работе изучается именно классическое решение смешанной задачи для одномерного волнового уравнения с нелокальным условием. Следует отметить, что нелокальное условие здесь представляет собой интегральное уравнение второго рода с ядром, зависящим от двух переменных. В результате получены необходимые и достаточные условия для существования единственного классического решения. Решение поставленной задачи может быть построено с помощью метода последовательных приближений. Подход, предложенный в данном сообщении, позволяет получить численное решение поставленной задачи.

**Постановка задачи.** Рассмотрим волновое уравнение

$$\partial_{x_0}^2 u - a^2 \partial_{x_1}^2 u = f(\mathbf{x}), \quad \mathbf{x} \in Q, \quad Q = [0, +\infty) \times [0, l] \quad (1)$$

с условием Коши

$$u(0, x_1) = \varphi(x_1), \quad \partial_{x_0} u(0, x_1) = \psi(x_1), \quad x_1 \in [0, l], \quad (2)$$

интегральным условием

$$u(x_0, 0) + \int_0^l K(x_0, s) u(x_0, s) ds = \mu^{(0)}(x_0), \quad x_0 \in [0, +\infty) \quad (3)$$

и граничным условием

$$u(x_0, l) = \mu^{(l)}(x_0), \quad x_0 \in [0, +\infty), \quad (4)$$

где  $K : \mathbb{R}^2 \supset Q \ni (x_0, s) \rightarrow K(x_0, s) \in \mathbb{R}$ .

Требуется найти классическое решение задачи (1)–(4) из класса  $C^2(\bar{Q})$ .

**Общее решение неоднородного уравнения.** Применим подход, описанный в [3], а также будем использовать аналогичные обозначения. Область  $Q$  разделим на области  $Q^{(k)}$ ,  $k=1, 2, \dots$  прямыми  $x_0 = \frac{(k-1)l}{a}$ ,  $k=1, 2, \dots$ , так, как показано на рисунке. В свою очередь, каждая из полученных областей  $Q^{(k)}$  разбивается с помощью характеристических прямых  $x_1 = -(k-1)l + ax_0$  и  $x_1 = kl - ax_0$  на подобласти  $Q_j^{(k)}$ ,  $j=1, 4$ , в каждой из которых ищется решение исходной задачи. Общее решение неоднородного уравнения (1) для каждой из областей  $Q_j^{(k)}$ ,  $j=1, 4$ , можно записать как

$$u_j^{(k)}(\mathbf{x}) = \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{x_1 - a(x_0 - \tau)}^{x_1 + a(x_0 - \tau)} f(\tau, \xi) d\xi d\tau + p_j^{(k)}(x_1 - ax_0) + g_j^{(k)}(x_1 + ax_0), \quad k=1, 2, \dots, \quad (5)$$

где  $\bar{f}$  – продолжение функции  $f$  на  $\mathbb{R}$  по второй независимой переменной.

Здесь функции  $p_1^{(k)}, p_3^{(k)} \in C^2([-(k-1)l, -(k-2)l])$  и  $p_2^{(k)}, p_4^{(k)} \in C^2([-kl, -(k-1)l])$ , а функции  $g_1^{(k)}, g_2^{(k)} \in C^2([(k-1)l, kl])$  и  $g_3^{(k)}, g_4^{(k)} \in C^2([kl, (k+1)l])$ ,  $f \in C^{0,1}(\bar{Q})$ . Под классом  $C^{0,1}$  понимается класс непрерывных функций от двух аргументов, которые имеют непрерывную частную производную первого порядка по второму аргументу.

Искать решение задачи (1)–(4) будем с помощью метода характеристик [4]. Для этого мы сначала рассмотрим задачу в области  $Q^{(k)}$  с начальными условиями

$$u^{(k)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right) = \varphi^{(k)}(x_1), \quad (6)$$

$$\partial_{x_0} u^{(k)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right) = \psi^{(k)}(x_1), \quad x_1 \in [0, l],$$

интегральным условием (3) и граничным условием (4). Здесь  $u^{(k)}$  – решение задачи (1), (3), (4), (6) в области  $Q^{(k)}$ . Функции  $\varphi^{(k)}, \psi^{(k)}$  выражаются из решения аналогичной задачи в области  $Q^{(k-1)}$ , где  $\varphi^{(k)}(x_1) = u^{(k-1)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right)$ ,  $\psi^{(k)}(x_1) = \partial_{x_0} u^{(k-1)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right)$ , причем  $\varphi^{(1)} \equiv \varphi, \psi^{(1)} \equiv \psi$ .

**Задача Коши.** В области  $Q_1^{(k)}$  задаются начальные условия (6). Тогда функции  $p_1^{(k)}, g_1^{(k)}$  определяются формулами

$$p_1^{(k)}(z) = \frac{1}{2} \varphi^{(k)}(z + (k-1)l) - \frac{1}{2a} \int_0^{z+(k-1)l} \psi^{(k)}(\xi) d\xi - \frac{1}{2} C, \quad z \in [-(k-1)l, -(k-2)l], \quad (7)$$

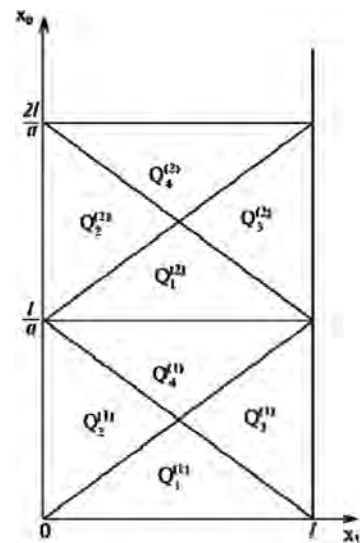
$$g_1^{(k)}(z) = \frac{1}{2} \varphi^{(k)}(z - (k-1)l) + \frac{1}{2a} \int_0^{z-(k-1)l} \psi^{(k)}(\xi) d\xi + \frac{1}{2} C, \quad z \in [(k-1)l, kl].$$

Следовательно, решение в области  $Q_1^{(k)}$  запишется в виде

$$u_1^{(k)}(\mathbf{x}) = \frac{\varphi^{(k)}(x_1 - ax_0 + (k-1)l) + \varphi^{(k)}(x_1 + ax_0 - (k-1)l)}{2} + \frac{1}{2a} \int_{x_1 - ax_0 + (k-1)l}^{x_1 + ax_0 - (k-1)l} \psi^{(k)}(\xi) d\xi + \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{x_1 - a(x_0 - \tau)}^{x_1 + a(x_0 - \tau)} f(\tau, \xi) d\xi d\tau. \quad (9)$$

Функция  $p_1^{(k)}$ , определенная по формуле (7) в области  $Q_1^{(k)}$ , определена и в области  $Q_3^{(k)}$ , где имеет такой же вид. Функция  $g_1^{(k)}$ , определенная по формуле (8) в области  $Q_1^{(k)}$ , задана и в области  $Q_2^{(k)}$ , где также представима в виде (8).

**Граничное условие на правой границе.** Как показано в [4], решение задачи (1), (4), (6) в области  $Q_3^{(k)}$  имеет вид



Область  $Q$   
Domain  $Q$

$$u_3^{(k)}(\mathbf{x}) = \mu^{(l)}\left(\frac{x_1 + ax_0 - l}{a}\right) - \frac{\varphi^{(k)}((k+1)l - x_1 - ax_0) - \varphi^{(k)}(x_1 - ax_0 + (k-1)l)}{2} +$$

$$\frac{1}{2a} \int_{x_1 - ax_0 + (k-1)l}^{l - x_1 - ax_0 + kl} \Psi^{(k)}(\xi) d\xi - \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{\frac{x_1 + ax_0 - l}{a}} \int_{2l - x_1 - ax_0 + a\tau}^{x_1 + ax_0 - a\tau} \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau + \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{x_1 - a(x_0 - \tau)}^{x_1 + a(x_0 - \tau)} \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau,$$
(10)

а функция  $g_3^{(k)}$  задается формулой

$$g_3^{(k)}(z) = \mu^{(l)}\left(\frac{z-l}{a}\right) - \frac{1}{2}\varphi^{(k)}(l - z + kl) + \frac{1}{2a} \int_0^{l-z+kl} \Psi^{(k)}(\xi) d\xi -$$

$$\frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{\frac{z-l}{a}} \int_{2l-z+a\tau}^{z-a\tau} \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau + \frac{1}{2}C, z \in [kl, (k+1)l].$$
(11)

**Интегральное условие.** Условие (2) представляет собой уравнение с интегральным оператором второго рода. Подставив в него общее решение (5) в области  $Q_2^{(k)}$ , получим уравнение относительно неизвестной функции  $p_2^{(k)}$

$$p_2^{(k)}(-ax_0) + \int_0^l K(x_0, s) p_2^{(k)}(s - ax_0) ds = \mu^{(0)}(x_0) - g^{(k)}(ax_0) - \int_0^l K(x_0, s) g^{(k)}(s + ax_0) ds -$$

$$\frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{-a(x_0 - \tau)}^{a(x_0 - \tau)} \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau - \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{s - a(x_0 - \tau)}^{s + a(x_0 - \tau)} K(x_0, s) \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau ds.$$
(12)

Здесь

$$p^{(k)}(z) = \begin{cases} p_1^{(k)}(z), & z \in [-(k-1)l, -(k-2)l], \\ p_2^{(k)}(z), & z \in [-kl, -(k-1)l], \end{cases} \quad g^{(k)}(z) = \begin{cases} g_1^{(k)}(z), & z \in [(k-1)l, kl], \\ g_3^{(k)}(z), & z \in [kl, (k+1)l]. \end{cases}$$

В области  $Q_2^{(k)}$  на отрезке  $x_1 \in [0, l]$ ,  $\forall x_0 \in \left[\frac{(k-1)l}{a}, \frac{kl}{a}\right]$  определены две функции:  $p_1^{(k)}$ , которая известна, и  $p_2^{(k)}$ , которую требуется отыскать. Граница между двумя этими функциями проходит по характеристике  $x_1 = -(k-1)l + ax_0$ . Используя этот факт, уравнение (12) можно переписать как

$$p_2^{(k)}(-ax_0) + \int_0^{-(k-1)l+ax_0} K(x_0, s) p_2^{(k)}(s - ax_0) ds = \mu^{(0)}(x_0) - g^{(k)}(ax_0) -$$

$$\int_0^l K(x_0, s) g^{(k)}(s + ax_0) ds - \int_{-(k-1)l+ax_0}^l K(x_0, s) p_1^{(k)}(s - ax_0) ds -$$

$$\frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{-a(x_0 - \tau)}^{a(x_0 - \tau)} \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau - \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{x_0} \int_{s - a(x_0 - \tau)}^{s + a(x_0 - \tau)} K(x_0, s) \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau ds.$$

Введя замену  $x_0 = -\frac{z}{a}$ , получим уравнение

$$p_2^{(k)}(z) + \int_0^{-(k-1)l-z} K\left(-\frac{z}{a}, s\right) p_2^{(k)}(s + z) ds = M(z),$$

где

$$M(z) = \mu^{(0)}\left(-\frac{z}{a}\right) - g^{(k)}(-z) - \int_0^l K\left(-\frac{z}{a}, s\right) g^{(k)}(s - z) ds - \int_{-(k-1)l-z}^l K\left(-\frac{z}{a}, s\right) p_1^{(k)}(s + z) ds -$$

$$\frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{\frac{z}{a}} \int_{a\tau+z}^{-a\tau-z} \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau - \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{\frac{z}{a}} \int_{s+a\tau+z}^{s-a\tau-z} K\left(-\frac{z}{a}, s\right) \overline{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau.$$

После замены переменной интегрирования  $s = \tau - z$  получим интегральное уравнение Вольтерры второго рода для нахождения неизвестной функции  $p_2^{(k)}$ :

$$p_2^{(k)}(z) + \int_z^{-(k-1)l} K\left(-\frac{z}{a}, \tau - z\right) p_2^{(k)}(\tau) d\tau = M(z). \tag{13}$$

Решение данного уравнения существует в классе  $C^2([-kl, -(k-1)l])$  и является единственным тогда, когда выполнены следующие условия гладкости функций:  $M \in C^2([-kl, -(k-1)l])$ ,  $K \in C^2\left(\left[\frac{(k-1)l}{a}, \frac{kl}{a}\right] \times [0, l]\right)$ . Легко показать, что  $p_2^{(k)}(z) = \tilde{p}_2^{(k)}(z) - \frac{C}{2}$ , где  $\tilde{p}_2^{(k)}(z)$  – функция из  $C^2([-kl, -(k-1)l])$ , которая не содержит произвольных констант  $C$ . При подстановке  $p_j^{(k)}$ ,  $g_i^{(k)}$ ,  $j = 1, 2$ ,  $i = 1, 3$ , в общее решение (5) произвольная постоянная  $C$  уничтожается. Таким образом решение в области  $Q_2^{(k)}$  не имеет произвольной константы и может быть найдено по формуле

$$u_2^{(k)}(\mathbf{x}) = \frac{1}{2a} \int_a^{x_0} \int_{x_1 - a(x_0 - \tau)}^{x_1 + a(x_0 - \tau)} f(\tau, \xi) d\xi d\tau + p_2^{(k)}(x_1 - ax_0) + g_1^{(k)}(x_1 + ax_0). \tag{14}$$

В области  $Q_4^{(k)}$  решение находится по формуле

$$u_4^{(k)}(\mathbf{x}) = \frac{1}{2a} \int_a^{x_0} \int_{x_1 - a(x_0 - \tau)}^{x_1 + a(x_0 - \tau)} f(\tau, \xi) d\xi d\tau + p_2^{(k)}(x_1 - ax_0) + g_3^{(k)}(x_1 + ax_0). \tag{15}$$

**Условия согласования.** Для того чтобы решение задачи (1), (3), (4), (6) было из класса  $C^2(\overline{Q^{(k)}})$ , необходимо и достаточно, чтобы функции  $p_1^{(k)}$ ,  $p_2^{(k)}$  были согласованы в точке  $z = -(k-1)l$  вместе со своими производными до второго порядка включительно, а функции  $g_1^{(k)}$ ,  $g_3^{(k)}$  – в точке  $z = kl$  вместе со своими производными до второго порядка включительно. Обозначим  $\frac{d^i}{dz^i} p_2^{(k)}(-(k-1)l) - \frac{d^i}{dz^i} p_1^{(k)}(-(k-1)l) = \delta_i^{(k)}$ ,  $i = \overline{0, 2}$ , и  $\frac{d^i}{dz^i} g_3^{(k)}(kl) - \frac{d^i}{dz^i} g_1^{(k)}(kl) = \sigma_i^{(k)}$ ,  $i = \overline{0, 2}$ . Условия согласования функций  $g_1^{(k)}$ ,  $g_3^{(k)}$  и их производных рассмотрены в [4] и имеют вид

$$\begin{aligned} \mu^{(l)}\left(\frac{(k-1)l}{a}\right) - \varphi^{(k)}(l) &= \sigma_0^{(k)}, \\ \frac{1}{a}\left(\mu'^{(l)}\left(\frac{(k-1)l}{a}\right) - \psi^{(k)}(l)\right) &= \sigma_1^{(k)}, \\ \frac{1}{a^2}\mu''^{(l)}\left(\frac{(k-1)l}{a}\right) - \varphi''^{(k)}(l) - \frac{1}{a^2}f\left(\frac{(k-1)l}{a}, l\right) &= \sigma_2^{(k)}. \end{aligned} \tag{16}$$

Далее находим условия согласования для функций  $p_1^{(k)}$ ,  $p_2^{(k)}$  и их производных. Из уравнения (13) выражаем функцию  $p_2^{(k)}$  как

$$p_2^{(k)}(z) = - \int_z^{-(k-1)l} K\left(-\frac{z}{a}, \tau - z\right) p_2^{(k)}(\tau) d\tau + M(z). \tag{17}$$

Приравнявая (17) и (7) в точке  $z = -(k-1)l$ , получаем условие согласования функций  $p_1^{(k)}$ ,  $p_2^{(k)}$ :

$$\mu^{(0)}\left(\frac{(k-1)l}{a}\right) - \varphi^{(k)}(0) - \int_0^l K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) \varphi^{(k)}(s) ds = \delta_0^{(k)}. \tag{18}$$

Условие согласования функций  $p_1^{(k)}$ ,  $p_2^{(k)}$  имеет вид

$$\begin{aligned} -\frac{1}{a}\mu'^{(0)}\left(\frac{(k-1)l}{a}\right) + K\left(\frac{(k-1)l}{a}, 0\right)\delta_k^{(0)} + \frac{1}{a}\psi^{(k)}(0) - \\ \int_0^l \frac{\partial}{\partial x_0} K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) \varphi^{(k)}(s) ds - \frac{1}{a_0} \int_0^l K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) \psi^{(k)}(s) ds = \delta_1^{(k)}. \end{aligned} \tag{19}$$

Условие согласования на функции  $p_1^{(k)}$  и  $p_2^{(k)}$  в точке  $z = -(k-1)l$  представляется следующим образом:

$$\begin{aligned}
 & K\left(\frac{(k-1)l}{a}, 0\right)\delta_1^{(k)} - \frac{2}{a} \frac{\partial}{\partial x_0} K\left(\frac{(k-1)l}{a}, 0\right)\delta_k^{(0)} + \frac{1}{a^2} \mu''^{(0)}\left(\frac{(k-1)l}{a}\right) - \\
 & \frac{1}{a^2} \int_0^l \frac{\partial^2}{\partial x_0^2} K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) \varphi^{(k)}(s) ds - \varphi''^{(k)}(0) - \frac{1}{a^2} \int_0^l K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) f\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) ds - \\
 & \frac{2}{a^2} \int_0^l \frac{\partial}{\partial x_0} K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) \psi^{(k)}(s) ds - \int_0^l K\left(\frac{(k-1)l}{a}, s\right) \varphi''^{(k)}(s) ds - \frac{1}{a^2} f\left(\frac{(k-1)l}{a}, 0\right) = \delta_2^{(k)}.
 \end{aligned} \tag{20}$$

**Л е м м а 1.** Пусть заданные функции  $\varphi^{(k)}(x_1) \in C^2([0, l])$ ,  $\psi^{(k)}(x_1) \in C^1([0, l])$ ,  $\mu^{(0)}, \mu^{(l)} \in C^2\left(\left[\frac{(k-1)l}{a}, \frac{kl}{a}\right]\right)$ ,  $K \in C^2\left(\left[\frac{(k-1)l}{a}, \frac{kl}{a}\right] \times [0, l]\right)$ ,  $f \in C^{0,1}\left(\left[\frac{(k-1)l}{a}, \frac{kl}{a}\right] \times [0, l]\right)$ . Единственное решение задачи (1), (3), (4), (6)  $u^{(k)}(\mathbf{x}) \in C^2(\overline{Q^{(k)}})$  существует тогда и только тогда, когда выполняются однородные условия согласования (16), (18)–(20), т. е. при  $\sigma_i^{(k)} \equiv 0, \delta_i^{(k)} \equiv 0, i = 0, 2$ , и  $u^{(k)}(\mathbf{x}) = u_j^{(k)}(\mathbf{x}), \mathbf{x} \in \overline{Q_j^{(k)}}$ .

**Классическое решение в области  $\overline{Q}$ .** Далее рассматривается вопрос существования единственного классического решения задачи (1)–(4) во всей области  $\overline{Q} = \bigcup_{k=1}^{\infty} \overline{Q^{(k)}}$ .

**Л е м м а 2.** Пусть для задачи (1)–(4)  $u^{(k)}$  – решение в области  $Q^{(k)}$ ,  $u^{(k-1)}$  – решение в области  $Q^{(k-1)}$  и в каждой из этих областей выполняются условия леммы 1. Тогда при определении функций

$$\begin{aligned}
 \varphi^{(k)}(x_1) &= u_4^{(k-1)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right) = g_3^{(k-1)}(x_1) + p_2^{(k-1)}(x_1) + \frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-2)l}{a}}^{\frac{(k-1)l}{a}} \int_{x_1-a\tau-(k-1)l}^{x_1-a\tau+(k-1)l} f(\tau, \xi) d\xi d\tau, \\
 \psi^{(k)}(x_1) &= \partial_{x_0} u_4^{(k-1)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right) = -a \frac{d}{dx_1} g_3^{(k-1)}(x_1) + a \frac{d}{dx_1} p_2^{(k-1)}(x_1) + \\
 & \frac{1}{2} \int_{\frac{(k-2)l}{a}}^{\frac{(k-1)l}{a}} \overline{f}(\tau, x_1 - a\tau - (k-1)l) + \overline{f}(\tau, x_1 - a\tau + (k-1)l) d\tau,
 \end{aligned}$$

где  $u_4^{(k-1)}$  определена как (15),  $g_3^{(k-1)}$  – в виде (11),  $p_2^{(k-1)}$  – по формуле (17), функция

$$u^{(k,k-1)}(x) = \begin{cases} u^{(k)}(x), & x \in Q^{(k)}, \\ u^{(k-1)}(x), & x \in Q^{(k-1)}, \end{cases}$$

будет дважды непрерывно дифференцируема на множестве  $\overline{Q^{(k-1)}} \cup \overline{Q^{(k)}}$ .

**С л е д с т в и е.** Условия согласования для функций  $p_1^{(k)}, p_2^{(k)}$ , а также для  $g_1^{(k)}, g_3^{(k)}$  и их производных до второго порядка включительно выполняются тогда и только тогда, когда выполняются условия согласования для функций  $p_1^{(k-1)}$  и  $p_2^{(k-1)}$ ,  $g_1^{(k-1)}$  и  $g_3^{(k-1)}$  и их производных до второго порядка включительно соответственно.

**Т е о р е м а.** Пусть  $\mu^{(0)}, \mu^{(l)} \in C^2([0, +\infty))$ ,  $\varphi \in C^2([0, l])$ ,  $\psi \in C^1([0, l])$ ,  $K \in C^2(\overline{Q})$ ,  $f \in C^{0,1}(\overline{Q})$ . Для задачи (1)–(4) существует единственное классическое решение из класса  $C^2(\overline{Q})$  тогда и только тогда, когда для функций  $\mu^{(0)}, \mu^{(l)}, \varphi, \psi$  выполняются однородные условия согласования (16), (18)–(20) при  $k = 1$ , а именно

$$\begin{aligned}
 \mu^{(l)}(0) - \varphi(l) = 0, \quad \mu'^{(l)}(0) - \psi(l) = 0, \quad \frac{1}{a^2} \mu''^{(l)}(0) - \varphi''(l) - \frac{1}{a^2} f(0, l) = 0, \\
 \mu^{(0)}(0) - \varphi(0) - \int_0^l K(0, s) \varphi(s) ds = 0,
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& -\frac{1}{a}\mu^{(0)}(0) + \frac{1}{a}\psi(0) - \int_0^l \frac{\partial}{\partial x_0} K(0, s)\varphi(s)ds - \frac{1}{a_0} \int_0^l K(0, s)\psi(s)ds = 0, \\
& \frac{1}{a^2}\mu^{(0)}(0) - \frac{1}{a^2} \int_0^l \frac{\partial^2}{\partial x_0^2} K(0, s)\varphi(s)ds - \varphi''(0) - \frac{2}{a^2} \int_0^l \frac{\partial}{\partial x_0} K(0, s)\psi(s)ds - \\
& - \int_0^l K(0, s)\varphi''(s)ds - \frac{1}{a^2} f(0, 0) - \frac{1}{a^2} \int_0^l K(0, s)f(0, s)ds = 0.
\end{aligned}$$

Это решение может быть найдено как  $u(\mathbf{x}) = u_j^{(k)}(\mathbf{x})$ ,  $\mathbf{x} \in \overline{Q_j^{(k)}}$ ,  $j = \overline{1, 4}$ ,  $k = 1, 2, \dots$ , где  $u_j^{(k)}$  определены по формулам (9), (10), (14), (15).

### Список использованных источников

1. Дмитриев, В. Б. Нелокальная задача с интегральными условиями для волнового уравнения / В. Б. Дмитриев // Вестн. СамГУ – Естественнонаучная серия. – 2006. – № 2(42). – С. 15–26.
2. Пулькина, Л. С. Нелокальная задача с интегральными условиями для гиперболического уравнения в характеристическом прямоугольнике / Л. С. Пулькина, О. М. Кечина // Вестн. СамГУ – Естественнонаучная серия. – 2005. – № 2(36). – С. 1–9.
3. Корзюк, В. И. Классическое решение первой смешанной задачи для уравнения Клейна–Гордона–Фока в криволинейной полуполосе / В. И. Корзюк, И. И. Столярчук // Докл. НАН Беларуси. – 2014. – Т. 58, № 3. – С. 9–15.
4. Корзюк, В. И. Уравнения математической физики / В. И. Корзюк. – Минск: БГУ, 2011. – 459 с.

### References

1. Dmitriev V. B. Non-local problem with the integral conditions for the wave equation. *Vestnik Samarskogo gosudarstvennogo universiteta. Estestvennonauchnaia seriia* [Vestnik of Samara State University. Natural Science Series], 2006, no. 2(42), pp. 15–26. (in Russian)
2. Pul'kina L. S., Kechina O. M. Non-local problem with the integral conditions for the hyperbolic equation on the characteristic rectangle. *Vestnik Samarskogo gosudarstvennogo universiteta. Estestvennonauchnaia seriia* [Vestnik of Samara State University. Natural Science Series], 2005, no. 2(36), pp. 1–9. (in Russian)
3. Korzyuk V. I., Stolyarchuk I. I. Classical solution of the first mixed problem for the Klein–Gordon–Fock equation in the curvilinear half-band. *Doklady Natsional'noi akademii nauk Belarusi* [Doklady of the National Academy of Sciences of Belarus], 2014, vol. 58, no. 3, pp. 9–15. (in Russian)
4. Korzyuk V. I. *Equations of mathematical physics*. Minsk, Belarusian State University Publ., 2011. 459 p. (in Russian)

### Информация об авторах

Корзюк Виктор Иванович – академик, д-р физ.-мат. наук, профессор, Институт математики НАН Беларуси (ул. Сурганова, 11, 220072, Минск, Республика Беларусь). E-mail: korzyuk@bsu.by.

Столярчук Иван Игоревич – магистр физико-математических наук, аспирант кафедры математической кибернетики механико-математического факультета, Белорусский государственный университет (пр. Независимости, 4, 220030, Минск, Республика Беларусь). E-mail: ivan.telkontar@gmail.com.

### Information about the authors

Korzyuk Viktor Ivanovich – Academician, D. Sc. (Physics and Mathematics), Professor, Institute of Mathematics of the National Academy of Sciences of Belarus (11, Surganov Str., 220072, Minsk, Republic of Belarus). E-mail: korzyuk@bsu.by.

Stolyarchuk Ivan Igorevich – Master of Physics and Mathematics, Postgraduate student of the Mathematical Cybernetics Department of the Mechanics and Mathematics Faculty, Belarusian State University (4, Nezavisimosti Ave., 220030, Minsk, Republic of Belarus). E-mail: ivan.telkontar@gmail.com.

### Для цитирования

Корзюк, В. И. Классическое решение смешанной задачи для волнового уравнения с интегральным условием / В. И. Корзюк, И. И. Столярчук // Докл. НАН Беларуси. – 2016. – Т. 60, № 6. – С. 22–27.

### For citation

Korzyuk V. I., Stolyarchuk I. I. Classical solution to the mixed problem for the wave equation with the integral condition. *Doklady Natsional'noi akademii nauk Belarusi* [Doklady of the National Academy of Sciences of Belarus], 2016, vol. 60, no. 6, pp. 22–27. (in Russian)