

Академик В. И. Корзюк¹, И. И. Столярчук²¹*Институт математики НАН Беларуси, Минск, Республика Беларусь*
²*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 нелинейные интегральные уравнения Вольтерры второго рода.

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

Academician V. I. Korzyuk¹, I. I. Stolyarchuk²¹*Institute of Mathematics of the National Academy of Sciences of Belarus, Minsk, Republic of Belarus*
²*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

$$\begin{aligned} u^{(k)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right) &= \varphi^{(k)}(x_1), \\ \partial_{x_0} u^{(k)}\left(\frac{(k-1)l}{a}, x_1\right) &= \psi^{(k)}(x_1), \quad x_1 \in [0, l], \end{aligned} \quad (6)$$

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

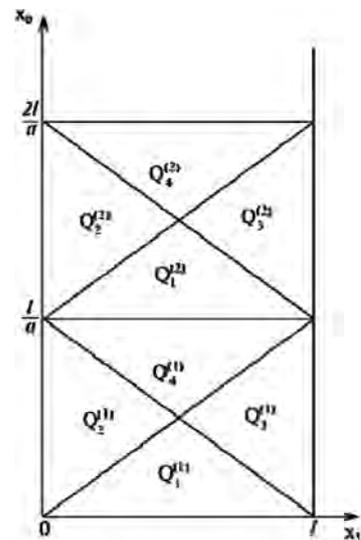
$$\begin{aligned} p_1^{(k)}(z) &= \frac{1}{2} \varphi^{(k)}(z + (k-1)l) - \frac{1}{2a} \int_0^{z+(k-1)l} \psi^{(k)}(\xi) d\xi - \frac{1}{2} C, \quad z \in [-(k-1)l, -(k-2)l], \\ g_1^{(k)}(z) &= \frac{1}{2} \varphi^{(k)}(z - (k-1)l) + \frac{1}{2a} \int_0^{z-(k-1)l} \psi^{(k)}(\xi) d\xi + \\ &\quad \frac{1}{2} C, \quad z \in [(k-1)l, kl]. \end{aligned} \quad (8)$$

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

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

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

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

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

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

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

$$\frac{1}{2a} \int_{\frac{(k-1)l}{a}}^{\frac{z-l}{a}} \int_{2l-z+a\tau}^{z-a\tau} \bar{f}(\tau, \xi) d\xi d\tau + \frac{1}{2}C, z \in [kl, (k+1)l].$$
(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 $p_2^{(k)}$

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

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

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

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

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

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

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

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

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:

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

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 $\mu^{(0)}$, $\mu^{(l)}$, φ , ψ 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)