

УДК 517.95

**ГРАНИЧНАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ ДВУМЕРНОГО УРАВНЕНИЯ
ЛАПЛАСА С НЕЛОКАЛЬНЫМИ ГРАНИЧНЫМИ УСЛОВИЯМИ
НА ПРЯМОУГОЛЬНИКЕ****Н.А.АЛИЕВ, М.Б.МУРСАЛОВА***Бакинский Государственный Университет*
nihan@aliyev.info, metanet.mursalova@mail.ru

Излагаемая работа посвящена исследованию граничной задачи для двумерного уравнения Лапласа с нелокальными граничными условиями на прямоугольной области.

Ключевые слова: Нелокальные граничные условия, фундаментальное решение, основные соотношения, необходимые условия, сингулярность, регуляризация, фредгольмовость.

Как известно, в [1]-[3] для различных областей были исследованы граничные задачи для уравнения эллиптического 1-го порядка с нелокальными граничными условиями в случае, когда одновременное движение двух точек по границе области удовлетворяет условию Карлемана [4]-[6]. Далее, в [7], [8] были исследованы граничные задачи с нелокальными граничными условиями для уравнений гиперболического и параболического типов.

Представленная работа посвящена исследованию решений граничной задачи для двумерного уравнения Лапласа в случае, когда одновременное движение по границе прямоугольной области четырех точек удовлетворяет условию Карлемана. С помощью фундаментального решения исходного уравнения получены основные соотношения. Далее, из этих соотношений выделяются необходимые условия, содержащие сингулярные слагаемые. Принадлежащей нам методикой эти сингулярности регуляризируются и, с использованием уже регулярных соотношений и граничных условий, доказывается фредгольмовость поставленной граничной задачи.

Постановка задачи: Рассмотрим следующую граничную задачу:

$$\Delta u(x_1, x_2) = 0 \quad x = (x_1, x_2) \in D \subset R^2 \quad (1)$$

$$\begin{aligned}
& \left[\sum_{j=1}^2 \alpha_{ij}^{(1)}(x_1) \frac{\partial u(x)}{\partial x_j} + \alpha_{i0}^{(1)}(x_1) u(x) \right]_{\substack{x_1=at \\ x_2=0}} + \\
& + \left[\sum_{j=1}^2 \alpha_{ij}^{(2)}(x_2) \frac{\partial u}{\partial x_j} + \alpha_{i0}^{(2)}(x_2) u(x) \right]_{\substack{x_1=a \\ x_2=b(1-t)}} + \\
& + \left[\sum_{j=1}^2 \alpha_{ij}^{(3)}(x_1) \frac{\partial u}{\partial x_j} + \alpha_{i0}^{(3)}(x_1) u(x) \right]_{\substack{x_1=a(1-t) \\ x_2=b}} + \\
& + \left[\sum_{j=1}^2 \alpha_{ij}^{(4)}(x_2) \frac{\partial u(x)}{\partial x_j} + \alpha_{i0}^{(4)}(x_2) u(x) \right]_{\substack{x_1=0 \\ x_2=bt}} = \varphi_i(t), \quad (2)
\end{aligned}$$

где $t \in [0;1]$, $i = \overline{1,4}$. Здесь $D = \{(0;a) \times (0;b)\}$ -прямоугольник, расположенный в первой четверти, $x_1 \in [0;a]$; $x_2 \in [0;b]$; все данные в граничных условиях (2) непрерывные вещественные функции, а сами условия линейно независимые и выбраны так, чтобы они удовлетворяли условию Карлемана при $t \in [0;1]$.

Умножая уравнение (1) на фундаментальное решение

$$U(x - \xi) = -\frac{1}{2\pi} \ln|x - \xi|, \quad (3)$$

интегрируя по области D , применив формулу Остроградского-Гаусса, с учетом свойства дельта-функции Дирака, получим первое основное соотношение:

$$\begin{aligned}
& - \int_0^b \left\{ \left[\frac{\partial u(x)}{\partial x_1} U(x - \xi) - u(x) \frac{\partial U(x - \xi)}{\partial x_1} \right]_{x_1=a} - \right. \\
& \left. - \left[\frac{\partial u(x)}{\partial x_1} U(x - \xi) - u(x) \frac{\partial u(x - \xi)}{\partial x_1} \right]_{x_1=0} \right\} dx_2 - \\
& - \int_0^a \left\{ \left[\frac{\partial u(x)}{\partial x_2} U(x - \xi) - u(x) \frac{\partial U(x - \xi)}{\partial x_2} \right]_{x_2=b} - \right. \\
& \left. - \left[\frac{\partial u(x)}{\partial x_2} U(x - \xi) - u(x) \frac{\partial U(x - \xi)}{\partial x_2} \right]_{x_2=0} \right\} dx_1 = \\
& = \int_D u(x) \left[\frac{\partial^2 U(x - \xi)}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 U(x - \xi)}{\partial x_2^2} \right] dx =
\end{aligned}$$

$$= \int_D \delta(x - \xi) u(x) dx = \begin{cases} u(\xi), & \xi \in D \\ \frac{1}{2} u(\xi), & \xi \in \partial D \end{cases} \quad (4)$$

Таким образом, доказана

Теорема 1. Каждая гармоническая в области D функция удовлетворяет первому основному соотношению (4).

Формула (4) состоит из двух частей, первая из которых определяет произвольную гармоническую в области D функцию, а вторая часть, связанная с границей области, является первым необходимым условием, не содержащим сингулярных интегралов.

Последовательно умножая уравнение (1) на $\frac{\partial U(x - \xi)}{\partial x_1}$ и $\frac{\partial U(x - \xi)}{\partial x_2}$,

интегрируя по области D , по аналогу 2-й формулы Грина получим второе и третье основные соотношения. Выделяя из них необходимые условия, связанные с границей области D , получим выражения, содержащие сингулярные интегралы:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\xi_2=0} = \frac{1}{\pi} \int_0^a \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{x_2=0} \frac{\partial x_1}{x_1 - \xi_1} + \dots \\ \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\xi_2=b} = -\frac{1}{\pi} \int_0^a \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{x_2=b} \frac{\partial x_1}{x_1 - \xi_1} + \dots \end{array} \right. \quad (5)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\xi_1=0} = -\frac{1}{\pi} \int_0^b \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{x_1=0} \frac{\partial x_2}{x_2 - \xi_2} + \dots \\ \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\xi_1=a} = \frac{1}{\pi} \int_0^b \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{x_1=0} \frac{\partial x_2}{x_2 - \xi_2} + \dots \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\xi_2=0} = -\frac{1}{\pi} \int_0^a \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{x_2=0} \frac{\partial x_1}{x_1 - \xi_1} + \dots \\ \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\xi_2=b} = \frac{1}{\pi} \int_0^a \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{x_2=b} \frac{\partial x_1}{x_1 - \xi_1} + \dots \end{array} \right. \quad (6)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\xi_1=0} = \frac{1}{\pi} \int_0^b \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{x_1=0} \frac{\partial x_2}{x_2 - \xi_2} + \dots \\ \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\xi_1=a} = -\frac{1}{\pi} \int_0^b \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{x_1=a} \frac{\partial x_2}{x_2 - \xi_2} + \dots \end{array} \right.$$

где многоточием обозначены регулярные слагаемые. Таким образом, доказана

Теорема 2. Каждая гармоническая в области D функция удовлетворяет в ней сингулярным необходимым условиям (5), (6).

С учетом граничных условий (2) проведем в (5), (6) целесообразные замены:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_2=0 \\ \xi_1=a\tau}} = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{\substack{x_2=0 \\ x_1=at}} \frac{dt_1}{t-\tau} + \dots \\ \frac{\partial u}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_2=b \\ \xi_1=a(1-\tau)}} = -\frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{\substack{x_2=b \\ x_1=a(1-t)}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \\ \frac{\partial u}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_1=0 \\ \xi_2=b\tau}} = -\frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{\substack{x_1=0 \\ x_2=bt}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \\ \frac{\partial u}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_1=a \\ \xi_2=b(1-\tau)}} = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_2} \Big|_{\substack{x_1=a \\ x_2=b(1-t)}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \end{array} \right. \quad (7)$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial u}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_2=0 \\ \xi_1=a\tau}} = -\frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{\substack{x_2=0 \\ x_1=at}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \\ \frac{\partial u}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_2=b \\ \xi_1=a(1-\tau)}} = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{\substack{x_2=b \\ x_1=a(1-t)}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \\ \frac{\partial u}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_1=0 \\ \xi_2=b\tau}} = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{\substack{x_1=0 \\ x_2=bt}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \\ \frac{\partial u}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_1=a \\ \xi_2=b(1-\tau)}} = -\frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\partial u(x)}{\partial x_1} \Big|_{\substack{x_1=a \\ x_2=b(1-t)}} \frac{dt}{t-\tau} + \dots \end{array} \right. \quad (8)$$

После необходимых преобразований и вычислений, получим:

$$\begin{aligned} & \alpha_{i_2}^{(1)}(a\tau) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_1=a\tau \\ \xi_2=0}} - \alpha_{i_1}^{(1)}(a\tau) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_1=a\tau \\ \xi_2=0}} + \alpha_{i_2}^{(2)}(b(1-\tau)) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_1=a \\ \xi_2=b(1-\tau)}} - \\ & - \alpha_{i_1}^{(2)}(b(1-\tau)) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_1=a \\ \xi_2=b(1-\tau)}} - \alpha_{i_2}^{(3)}(a(1-\tau)) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_1=a(1-\tau) \\ \xi_2=b}} - \\ & - \alpha_{i_1}^{(3)}(a(1-\tau)) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_1=a(1-\tau) \\ \xi_2=b}} - \alpha_{i_2}^{(4)}(b\tau) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_1} \Big|_{\substack{\xi_1=0 \\ \xi_2=b\tau}} + \alpha_{i_1}^{(4)}(b\tau) \frac{\partial u(\xi)}{\partial \xi_2} \Big|_{\substack{\xi_1=0 \\ \xi_2=b\tau}} = \\ & = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \{ \varphi_i(t) - \alpha_{i_0}^{(1)}(at)u(at,0) - \alpha_{i_0}^{(2)}(b(1-t))u(a,b(1-t)) - \end{aligned}$$

$$-\alpha_{i_0}^{(3)}(a(1-t))u(a(1-t), b) - \alpha_{i_0}^{(4)}(bt)u(0, bt) \Big\} \frac{dt}{t-\tau} + \dots, \quad (9)$$

где $\tau \in [0; 1]$, $i = 1, \bar{4}$.

Подставляя в правую часть вместо граничных значений $u(x)$ ее значения из регулярных необходимых условий, и, поменяв порядок интегрирования, регуляризируем все двойные интегралы. Отметим при этом, что первое слагаемое в правой части существует в смысле главного значения Коши. Если предположить, что

$$\left. \begin{aligned} \varphi_i &\in C^1(0; 1) \\ \varphi_i(0) &= \varphi_i(1) = 0 \quad (i = 1, \bar{4}) \end{aligned} \right\} \quad (10)$$

то тогда это слагаемое существует в обычном смысле. Таким образом, доказана

Теорема 3: Пусть заданные линейно независимые граничные условия (2) удовлетворяют следующим ограничениям:

$$\begin{aligned} \alpha_{i_0}^{(s)}(x_1) &\in C[0; a], \quad i, s = 1, \bar{4} \\ \alpha_{ij}^{(1)}(x_1); \alpha_{ij}^{(3)}(x_1); \alpha_{ij}^{(2)}(x_2); \alpha_{ij}^{(4)}(x_2) \end{aligned}$$

принадлежат классу Гельдера $H^{(\mu)}$, $\mu \in (0; 1)$, $i = 1, \bar{4}$, $j = 1, \bar{2}$ а функции $\varphi_i(t)$ удовлетворяют условиям (10). Тогда соотношения (9) являются регулярными.

Объединяя граничные условия (2) с полученными регулярными выражениями (9) получим достаточное условие разрешимости этой системы относительно неизвестных функций

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial u(x)}{\partial x_j} \Big|_{\substack{x_1=at \\ x_2=0}}; \frac{\partial u(x)}{\partial x_j} \Big|_{\substack{x_1=a \\ x_2=b(1-t)}}; \frac{\partial u(x)}{\partial x_j} \Big|_{\substack{x_1=a(1-t) \\ x_2=b}}; \frac{\partial u(x)}{\partial x_j} \Big|_{\substack{x_1=0 \\ x_2=bt}} \end{aligned} \right\}; \quad t \in [0; 1], \quad j = 1, 2.$$

Предположим, что

$$\Delta(t) = \begin{vmatrix} \alpha_{11}^{(1)}(at) & \alpha_{12}^{(1)}(at) & \alpha_{11}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{12}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{11}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{12}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{11}^{(4)}(bt) & \alpha_{12}^{(4)}(bt) \\ \alpha_{21}^{(1)}(at) & \alpha_{22}^{(1)}(at) & \alpha_{21}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{22}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{21}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{22}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{21}^{(4)}(bt) & \alpha_{22}^{(4)}(bt) \\ \alpha_{31}^{(1)}(at) & \alpha_{32}^{(1)}(at) & \alpha_{31}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{32}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{31}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{32}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{31}^{(4)}(bt) & \alpha_{32}^{(4)}(bt) \\ \alpha_{41}^{(1)}(at) & \alpha_{42}^{(1)}(at) & \alpha_{41}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{42}^{(2)}(b(1-t)) & \alpha_{41}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{42}^{(3)}(a(1-t)) & \alpha_{41}^{(4)}(bt) & \alpha_{42}^{(4)}(bt) \\ \alpha_{12}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{11}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{12}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{11}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{12}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{11}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{12}^{(4)}(b\tau) & \alpha_{11}^{(4)}(b\tau) \\ \alpha_{22}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{21}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{22}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{21}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{22}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{21}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{22}^{(4)}(b\tau) & \alpha_{21}^{(4)}(b\tau) \\ \alpha_{32}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{31}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{32}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{31}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{32}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{31}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{32}^{(4)}(b\tau) & \alpha_{31}^{(4)}(b\tau) \\ \alpha_{42}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{41}^{(1)}(a\tau) & \alpha_{42}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{41}^{(2)}(b(1-\tau)) & \alpha_{42}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{41}^{(3)}(a(1-\tau)) & \alpha_{42}^{(4)}(b\tau) & \alpha_{41}^{(4)}(b\tau) \end{vmatrix} \neq 0 \quad (11)$$

Тогда справедлива

Теорема 4: Пусть выполнены условия Теоремы 3 и условие (11). Тогда граничная задача (1)-(2) фредгольмова.

ЛИТЕРАТУРА

1. Sajjadmanest M., Jahanshahi M., Aliyev N. "Tikhonov-Lavrentyev type inverse problem including Cauchy-Riemann equation", Azerb. Journal of Mathematics, Baku, January 2013, vol. 3, N 1, pp. 104-110.
2. Aliyev N.A., Mustafayeva Y.Y., Murtuzayeva S.M., "The Influence of the Carleman Condition of the Fredholm Property of the Boundary Value Problem for Cauchy-Riemann Equation", Proceedings of the Institute of Applied Mathematics, Baku, vol. 1, N 2, pp. 153-162, 2012.
3. Aliyev N., Fatehi M.H. Jahanshahi M. Analytic Solution for the Cauchy-Riemann Equation with Non-local Boundary Conditions in the First Semi-Quarter, Quarterly Journal of Science Tarbiat Moallem University, vol. 9, N 1, Winter 2010, Irak. Pp. 29-40.
4. Aliyev N.A., Abbasova A. Kh., Zeynalov R.M. Non-local boundary condition for Steklov problem for the Laplace equation in boundary domain, Science Journal of Applied Mathematics and statistics, New York USA, vol. 1, N 1, 2013, pp. 1-6.
5. Huseynov R.V., Aliyev N.A, Murtuzayeva M. Influence of Karleman Condition by Investigating Boundary Value Problem for Laplace Equation. Transactions of NA of Sciences of Azerb. Vol. XXXI, N 4, 2011, pp. 73-84.
6. Aliyev N.A., Jahashanhi M., Solution of Poisson's Equation with global, local and nonlocal boundary conditions. International Journal of Mathematical Equation in Science and Technology 33 (2002), N 2, pp. 241-247.
7. Aliyev N.A., Aliquliev R.M. A boundary value problem for an equation of hyperbolic type., Spectral Theory of differential operators, Proceedings of Azerb. State University, Ser. phys. Math. Baku, 1984, pp. 3-9.
8. Aliyev N.A., Hossieni S.M. An analysis of a parabolic problem with a general (non-local and global) supplementary linear conditions. II Italian Journal of Pure and Applied Mathematics N 13 (2003), pp. 115-127.

İKİÖLÇÜLÜ LAPLAS TƏNLİYİ ÜÇÜN DÜZBUCAQDA QEYRİ-LOKAL SƏRHƏD MƏSƏLƏSİ

N.A.ƏLİYEV, M.B.MÜRSƏLOVA

XÜLASƏ

Təqdim olunan məqalədə düzbucaqlı oblastının sərhədboyu 4 nöqtənin hərəkəti Karleman şərtini ödəyən halda ikiölçülü Laplas tənliyi üçün baxılan qeyri-lokal sərhəd məsələsinin həlli öyrənilmişdir.

Açar sözlər: qeyri-lokal sərhəd şərtləri, fundamental həll, zəruri şərtlər, sinqulyarlıq, requlyasiya, Fredholm luq

**THE BOUNDARY VALUE PROBLEM FOR TWO-DIMENSIONAL LAPLACE
EQUATION WITH THE NON-LOCAL BOUNDARY
CONDITIONS ON RECTANGLE**

N.A.ALİYEV, N.B.MURSALOVA

SUMMARY

The presented article deals with investigation of Solutions of the Boundary Value problem for the two-dimensional Laplace equation in case when the simultaneous motion of the four points along the boundary satisfies the Carleman condition.

Keywords: Nonlocal boundary conditions, fundamental solution, basic relations, necessary conditions, singularity, regularization, Fredholm property.