

## УРАВНЕНИЯ С ЧАСТНЫМИ ПРОИЗВОДНЫМИ

УДК 517.956.223

## ОБОБЩЕНИЕ ТЕОРЕМЫ КЕЛЬВИНА ДЛЯ РЕШЕНИЙ ЭЛЛИПТИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ С СИНГУЛЯРНЫМИ КОЭФФИЦИЕНТАМИ И ЕГО ПРИМЕНЕНИЯ

© 2022 г. К. Б. Сабитов

Доказана обобщённая теорема Кельвина и с её помощью, основываясь на фундаментальных решениях эллиптических уравнений с сингулярными коэффициентами, построены функции Грина первой краевой задачи для таких уравнений.

DOI: 10.31857/S0374064122010071

**Введение.** Как известно, при построении функции Грина задачи Дирихле для уравнения Лапласа в круговых областях важную роль играет теорема (или преобразование) Кельвина [1], с помощью которой строится эта функция. В связи с исследованиями Ф. Трикоми [2, с. 69–95] возник интерес к построению функции Грина задачи Дирихле или задачи со смешанными граничными условиями первого и второго рода для вырождающегося уравнения

$$y^m u_{xx} + u_{yy} = 0, \quad m = \text{const} > 0, \quad (1)$$

в области  $D_0$ , ограниченной нормальной кривой  $\Gamma_0$  (по терминологии Ф. Трикоми)

$$x^2 + \left( \frac{2}{m+2} y^{(m+2)/2} \right)^2 = a^2, \quad a > 0,$$

лежащей в полуплоскости  $y \geq 0$ , и отрезком  $[-a, a]$  прямой  $y = 0$ .

Для уравнения (1) в области  $D_0$  Е. Хольмгрен [3], не приводя необходимых обоснований, впервые построил функцию Грина  $G(x, y; x_0, y_0)$  задачи с граничными данными

$$u(x, y)|_{\Gamma_0} = \varphi(x), \quad -a \leq x \leq a, \quad \frac{\partial u}{\partial y} \Big|_{y=0} = \nu(x), \quad -a < x < a; \quad (2)$$

она имеет вид

$$G(x, y; x_0, y_0) = \cos(2\beta\pi)z(x, y; x_0, y_0) + \bar{z}(x, y; x_0, y_0) - \left( \frac{a^2}{x_0^2 + 4(m+2)^{-1}y_0^{m+2}} \right)^\beta (\cos(2\beta\pi)z(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0) + \bar{z}(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0)),$$

где

$$\begin{aligned} \bar{x}_0 &= \frac{a^2 x_0}{x_0^2 + 4(m+2)^{-1}y_0^{m+2}}, \quad \bar{y}_0^{(m+2)/2} = \frac{a^2 y_0^{(m+2)/2}}{x_0^2 + 4(m+2)^{-1}y_0^{m+2}}; \\ z(x, y; x_0, y_0) &= \left( \frac{4}{m+2} \right)^{2\beta} \frac{1}{r_1^{2\beta}} \left( F\left(\beta, \beta; 1; \frac{r^2}{r_1^2}\right) \ln \frac{r^2}{r_1^2} + G\left(\beta, \beta; 1; \frac{r^2}{r_1^2}\right) \right), \\ \bar{z}(x, y; x_0, y_0) &= \left( \frac{4}{m+2} \right)^{2\beta} \frac{1}{r_1^{2\beta}} \left( F\left(\beta, \beta; 1; \frac{r_1^2}{r^2}\right) \ln \frac{r_1^2}{r^2} + G\left(\beta, \beta; 1; \frac{r_1^2}{r^2}\right) \right); \\ r_1^2 &= \left\{ (x - x_0)^2 + \left( \frac{2}{m+2} (y^{(m+2)/2} \mp y_0^{(m+2)/2}) \right)^2 \right\}, \quad \beta = \frac{m}{2(m+2)}; \end{aligned}$$

$F(\beta, \beta; 1; x)$  – гипергеометрическая функция, которая является решением уравнения

$$x(1-x)y'' + (1 - (1+2\beta)x)y' - \beta^2 y(x) = 0;$$

$$G(\beta, \beta; 1; x) = \left[ \left( \frac{\partial}{\partial a} + \frac{\partial}{\partial b} + \frac{\partial}{\partial c} \right) F(a, b; c; x) \right]_{\substack{c=1 \\ a=b=\beta}},$$

$F(a, b; c; x)$  – гипергеометрическая функция Гаусса.

С. Геллерстедт в своей знаменитой работе [4, с. 23], ссылаясь на работу [3], привёл в более компактном виде формулу для функции Грина задачи (1), (2):

$$G(x, y; x_0, y_0) = q_1(x, y; x_0, y_0) - \left( \frac{a}{R} \right)^{2\beta} q_1(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0), \tag{3}$$

где  $R^2 = x_0^2 + 4(m+2)^{-2} y_0^{m+2}$ , а функция  $q_1(x, y; x_0, y_0) = k_1 r_1^{-2\beta} F(\beta, \beta; 2\beta; 1 - r^2/r_1^2)$  является фундаментальным решением уравнения (1), также не обосновывая, почему второе слагаемое из формулы (3) является решением уравнения (1). Эта формула воспроизведена в монографии [5, с. 72, с. 80], в ней же приведена (также без соответствующих обоснований) формула для функции Грина для уравнения (1) в области  $D_0$  задачи Дирихле с данными

$$u(x, y)|_{\Gamma_0} = \varphi(x), \quad u(x, y)|_{y=0} = \tau(x), \quad -a \leq x \leq a;$$

она имеет вид

$$G(x, y; x_0, y_0) = q_2(x, y; x_0, y_0) - \left( \frac{a}{R} \right)^{2\beta} q_2(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0),$$

здесь

$$q_2(x, y; x_0, y_0) = k_2 \left( \frac{4}{m+2} \right)^{4\beta-2} r_1^{-2\beta} F\left(1 - \beta, 1 - \beta; 2 - 2\beta; 1 - \frac{r^2}{r_1^2}\right)$$

– второе фундаментальное решение уравнения (1); значения постоянных  $k_1$  и  $k_2$  приведены в [5, с. 44, 49].

В работе [6] в полукруге  $\{(x, y) : x^2 + y^2 < 1, x > 0\}$  для уравнения

$$u_{xx} + u_{yy} + \frac{p}{x} u_x = 0, \quad p = \text{const} > 0, \tag{4}$$

изучены задачи Дирихле ( $0 < p < 1$ ) и Келдыша [7] ( $p \geq 1$ ). В [6] для построения решения этих задач функция Грина приводится в следующем виде:

$$G(x, y; x_0, y_0) = q_1(x, y; x_0, y_0) - g_1(x, y; x_0, y_0),$$

где  $q_1(x, y; x_0, y_0) = k_1 \left( \frac{x}{r_1} \right)^p F\left(\frac{p}{2}, \frac{p}{2}; p; 1 - \frac{r^2}{r_1^2}\right)$  – фундаментальное решение уравнения (4),

$$g_1(x, y; x_0, y_0) = r_0^{-p} \left( \frac{x}{r_1} \right)^p F\left(\frac{p}{2}, \frac{p}{2}; p; 1 - \frac{\bar{r}^2}{\bar{r}_1^2}\right), \quad r_0^2 = x_0^2 + y_0^2,$$

здесь

$$\frac{r^2}{r_1^2} = \left\{ (x \mp x_0)^2 + (y - y_0)^2 \right\}, \quad \frac{\bar{r}^2}{\bar{r}_1^2} = \left\{ (x \mp \bar{x}_0)^2 + (y - \bar{y}_0)^2 \right\}, \quad \bar{x}_0 = \frac{x_0}{r_0^2}, \quad \bar{y}_0 = \frac{y_0}{r_0^2}. \tag{5}$$

В этой работе также отсутствует обоснование того, почему функция  $g_1(x, y; x_0, y_0)$  является решением уравнения (4).

Отметим, что в работах [8, 9] изучена задача Хольмгрена для уравнения

$$u_{xx} + u_{yy} + \frac{p}{y}u_y + \frac{q}{y}u_x = 0,$$

где  $0 < p < 1$ ,  $q = \text{const}$ , и методом потенциалов установлена её фредгольмость, а в работе [10] в шаровой области для уравнения

$$\sum_{i=1}^n u_{x_i x_i} + u_{zz} + \frac{k}{z}u_z = 0, \quad 0 < k < 1,$$

найден аналог формулы Пуассона для решения задачи Дирихле с использованием теоремы Кельвина.

В работах [11, 12] для уравнения Келдыша

$$x^n u_{xx} + u_{yy} = 0, \quad n = \text{const} > 0, \quad (6)$$

в области, ограниченной координатными осями и “нормальной” кривой  $y = 2|2-n|^{-1}\sqrt{1-x^{2-n}}$ ,  $n \neq 2$ , построены по аналогии с работами [4–6] функции Грина задач Дирихле и Хольмгрена, но без соответствующего обоснования.

В работах [13, 14] для уравнения

$$u_{xx} + u_{yy} + \frac{2\alpha}{x}u_x + \frac{2\beta}{y}u_y - \lambda^2 u = 0, \quad 0 < 2\alpha < 1, \quad 0 < 2\beta < 1, \quad \lambda > 0, \quad (7)$$

по аналогии с работами [4, 5] построены функции Грина задачи Дирихле в четверти круга  $x^2 + y^2 < 1$ ,  $x > 0$ ,  $y > 0$ , но без соответствующих обоснований.

Эту цепочку работ, посвящённых построению функции Грина краевых задач, можно продолжить. В большом числе работ для эллиптических уравнений, имеющих сингулярные коэффициенты или вырождающихся на границе области, по аналогии с работами [4, 5] построены функции Грина без соответствующих обоснований. Чтобы указанные выше результаты считались обоснованными, необходимо перенести теорему Кельвина на вырождающиеся эллиптические уравнения или на эллиптические уравнения с сингулярными коэффициентами.

1. Рассмотрим в пространстве  $\mathbb{R}^n$  с заданной в нём декартовой системой координат  $Ox_1, \dots, x_n$  уравнение эллиптического типа с коэффициентами, сингулярными на осях координат,

$$Su \equiv \sum_{i=1}^n \left( u_{x_i x_i}(x) + \frac{p_i}{x_i} u_{x_i} \right) = \Delta u + \sum_{i=1}^n \frac{p_i}{x_i} u_{x_i} = 0, \quad (8)$$

где  $p_i$  – известные постоянные,  $u = u(x)$  – решение уравнения (8),  $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$ ,  $n \geq 2$ .

Из курса уравнений математической физики (см., например, [15, с. 283; 16, с. 168; 17, с. 260; 18, с. 41; 19, с. 273] и др.) известно следующее утверждение, называемое *теоремой Кельвина*: если функция  $u(x)$  является гармонической в области  $D \subset \mathbb{R}^n$ , то функция

$$v(\eta) = \frac{1}{\rho^{n-2}} u \left( \frac{\eta_1}{\rho^2}, \frac{\eta_2}{\rho^2}, \dots, \frac{\eta_n}{\rho^2} \right) = \frac{1}{\rho^{n-2}} u \left( \frac{\eta}{\rho^2} \right)$$

при  $\rho \neq 0$  является гармонической в области  $D'$ , сопряжённой с  $D$  (т.е. являющейся образом области  $D$ ) при преобразовании инверсии относительно сферы единичного радиуса с центром в начале координат, где  $\rho = |\eta| = \sqrt{\eta_1^2 + \eta_2^2 + \dots + \eta_n^2}$ .

Доказательство этого утверждения приведено в указанных выше учебниках при  $n = 2$  и  $n = 3$ , а в учебнике [20, с. 177] – при любом  $n \geq 2$ .

В данной работе, следуя [20, с. 177], установлен аналог теоремы Кельвина для решений уравнения (8) и показаны применения этой теоремы при построении функции Грина первой граничной задачи для частных случаев уравнения (8).

**Теорема.** Если функция  $u(x)$  является в области  $D$  решением уравнения (8), то функция

$$v(\eta) = \frac{1}{\rho^{n+\alpha-2}} u\left(\frac{\eta}{\rho^2}\right), \quad \alpha = \sum_{i=1}^n p_i, \quad (9)$$

при  $\rho \neq 0$  также является решением уравнения (8) в области  $D'$ , сопряжённой с  $D$  при преобразовании инверсии относительно сферы единичного радиуса с центром в начале координат.

**Доказательство.** Пусть  $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$  – произвольная точка области  $D$ , а  $\eta = (\eta_1, \eta_2, \dots, \eta_n)$ ,  $\eta_i = x_i/r^2$ ,  $i = \overline{1, n}$ , – точка из области  $D'$ , соответствующая точке  $x$  при преобразовании инверсии относительно сферы единичного радиуса с центром в начале координат;  $r = |x|$ ,  $\rho = |\eta|$ , при этом  $r\rho = 1$ .

Предварительно докажем, что имеет место тождество

$$Sv(\eta) = r^{n+\alpha+2}Su(x), \quad (10)$$

из которого непосредственно вытекает справедливость теоремы. Предварительно вычислим

$$\frac{\partial x_k}{\partial \eta_i} = \begin{cases} \rho^{-2} - 2\rho^{-4}\eta_i^2, & k = i, \\ -2\rho^{-4}\eta_k\eta_i, & k \neq i. \end{cases} \quad (11)$$

Тогда вследствие определения (9) с учётом вычислений (11) имеем

$$\begin{aligned} \frac{\partial v(\eta)}{\partial \eta_i} &= (2 - n - \alpha)\rho^{1-n-\alpha} \frac{\partial \rho}{\partial \eta_i} u(x) + \rho^{2-n-\alpha} \sum_{k=1}^n \frac{\partial u(x)}{\partial x_k} \frac{\partial x_k}{\partial \eta_i} = \\ &= (2 - n - \alpha)\rho^{-n-\alpha} \eta_i u(x) - 2\rho^{-n-\alpha-2} \eta_i \sum_{k=1}^n \frac{\partial u(x)}{\partial x_k} \eta_k + \rho^{-n-\alpha} \frac{\partial u(x)}{\partial x_i} \equiv \\ &\equiv (2 - n - \alpha)J_1 - 2J_2 + J_3. \end{aligned} \quad (12)$$

Теперь, учитывая формулы (11), найдём производную по  $\eta_i$  от каждой функции  $J_k$ ,  $k = 1, 2, 3$ , из правой части равенства (12):

$$\begin{aligned} \frac{\partial J_1}{\partial \eta_i} &= -(n + \alpha)\rho^{-n-\alpha-2} \eta_i^2 u(x) + \rho^{-n-\alpha} u(x) - 2\rho^{-n-\alpha-4} \eta_i^2 \sum_{k=1}^n \frac{\partial u(x)}{\partial x_k} \eta_k + \rho^{-n-\alpha-2} \eta_i \frac{\partial u(x)}{\partial x_i}, \\ \frac{\partial J_2}{\partial \eta_i} &= -(n + \alpha + 2)\rho^{-n-\alpha-4} \eta_i^2 \sum_{k=1}^n \frac{\partial u(x)}{\partial x_k} \eta_k + \rho^{-n-\alpha-2} \sum_{k=1}^n \frac{\partial u(x)}{\partial x_k} \eta_k - \\ &- 2\rho^{-n-\alpha-6} \eta_i^2 \sum_{k=1}^n \sum_{m=1}^n \frac{\partial}{\partial x_m} \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) \eta_m \eta_k + \rho^{-n-\alpha-4} \eta_i \sum_{k=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \right) \eta_k + \rho^{-n-\alpha-2} \eta_i \frac{\partial u}{\partial x_i}, \\ \frac{\partial J_3}{\partial \eta_i} &= -(n + \alpha)\rho^{-n-\alpha-2} \eta_i \frac{\partial u}{\partial x_i} - 2\rho^{-n-\alpha-4} \eta_i \sum_{k=1}^n \frac{\partial}{\partial x_k} \left( \frac{\partial u}{\partial x_i} \right) \eta_k + \rho^{-n-\alpha-2} \frac{\partial^2 x_k}{\partial x_i^2}. \end{aligned}$$

Тогда на основании вычисленных производных получаем, что

$$\begin{aligned} Sv(\eta) &= (2 - n - \alpha) \sum_{i=1}^n \frac{\partial J_1}{\partial \eta_i} - 2 \sum_{i=1}^n \frac{\partial J_2}{\partial \eta_i} + \sum_{i=1}^n \frac{\partial J_3}{\partial \eta_i} + \\ &+ \sum_{i=1}^n \frac{p_i}{\eta_i} \left[ (2 - n - \alpha)\rho^{-n-\alpha} \eta_i u(x) - 2\rho^{-n-\alpha-2} \eta_i \sum_{k=1}^n \frac{\partial u(x)}{\partial x_k} \eta_k + \rho^{-n-\alpha} \frac{\partial u(x)}{\partial x_i} \right] = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= -(2-n-\alpha)(n+\alpha)\rho^{-n-\alpha}u(x) + (2-n-\alpha)n\rho^{-n-\alpha}u(x) - \\
&- (2-n-\alpha)2\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{k=1}^n\frac{\partial u}{\partial x_k}\eta_k + (2-n-\alpha)\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{i=1}^n\frac{\partial u}{\partial x_i}\eta_i + \\
&+ 2(n+\alpha+2)\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{k=1}^n\frac{\partial u}{\partial x_k}\eta_k - 2n\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{k=1}^n\frac{\partial u}{\partial x_k}\eta_k + 4\rho^{-n-\alpha-4}\sum_{k,m=1}^n\frac{\partial^2 u}{\partial x_m\partial x_k}\eta_m\eta_k - \\
&- 2\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{k,i=1}^n\frac{\partial^2 u}{\partial x_i\partial x_k}\eta_i\eta_k - 2\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{i=1}^n\frac{\partial u}{\partial x_i}\eta_i - \\
&- (n+\alpha)\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{i=1}^n\frac{\partial u}{\partial x_i}\eta_i - 2\rho^{-n-\alpha-4}\sum_{k,i=1}^n\frac{\partial^2 u}{\partial x_k\partial x_i}\eta_k\eta_i + \rho^{-n-\alpha-2}\sum_{i=1}^n\frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} + \\
&+ (2-n-\alpha)\rho^{-n-\alpha}u(x)\sum_{i=1}^np_i - 2\rho^{-n-\alpha-2}\sum_{i=1}^np_i\sum_{k=1}^n\frac{\partial u(x)}{\partial x_k}\eta_k + \rho^{-n-\alpha}\sum_{i=1}^n\frac{p_i}{\eta_i}\frac{\partial u(x)}{\partial x_i} = r^{n+\alpha+2}Su(x).
\end{aligned}$$

Тем самым доказана справедливость тождества (10). Отсюда с очевидностью вытекает, что функция (9), где  $\rho \neq 0$ , является решением уравнения (8) в области  $D'$ . Теорема доказана.

Отметим, что в работе [21] дано обобщение теоремы Кельвина на случай уравнения (8) с помощью перехода к сферической системе координат. Отметим также, что на стадии рецензирования данной статьи выяснилось, что в монографии [22, с. 156] получено обобщение теоремы Кельвина на случай уравнения

$$u_{xx} + u_{yy} + \frac{2p}{y}u_y = 0, \quad p = \text{const}.$$

Функция  $u(x)$  при преобразовании инверсии относительно сферы  $S_R$  радиуса  $R$  с центром в начале координат принимает вид

$$v(\eta) = \left(\frac{R}{\rho}\right)^{n+\alpha-2} u\left(\frac{R^2}{\rho^2}\eta\right);$$

при этом функция  $v$  является решением уравнения (8).

**2.** Покажем применение доказанной выше теоремы при построении функции Грина первой граничной задачи для частных случаев уравнения (8) с подробным обоснованием, так как у разных авторов результаты отличаются друг от друга и при этом отсутствуют необходимые выкладки.

**Пример 1.** Рассмотрим в полукруге  $D_1 = \{(x, y) : x^2 + y^2 < 1, x > 0\}$  изученное в работе [6] уравнение

$$S_1u(x, y) \equiv u_{xx} + u_{yy} + \frac{p}{x}u_x = 0, \quad p = \text{const} > 0, \quad (13)$$

и поставим для него задачи Дирихле и Келдыша, отмеченные в п. 1, с указанием пространства функций, в котором ищется решение.

**Задача 1 (задача Дирихле).** Пусть  $0 < p < 1$ . Найти функцию  $u(x, y)$ , удовлетворяющую следующим четырём условиям:

$$u(x, y) \in C(\overline{D}_1) \cap C^2(D_1); \quad (14)$$

$$S_1u(x, y) = 0, \quad (x, y) \in D_1; \quad (15)$$

$$u(x, y)|_{\Gamma} = \varphi(y), \quad -1 \leq y \leq 1; \quad (16)$$

$$u(0, y) = \psi(y), \quad -1 \leq y \leq 1,$$

здесь кривая  $\Gamma$  – правая полуокружность  $x = \sqrt{1 - y^2}$ , непрерывные функции  $\varphi(y)$  и  $\psi(y)$  заданы,  $\varphi(-1) = \psi(-1) = \varphi(1) = \psi(1)$ .

**Задача 2 (задача Келдыша).** Пусть  $p \geq 1$ . Найдти функцию  $u(x, y)$ , удовлетворяющую условиям (14)–(16).

Решения уравнения (13), следуя [4; 5, с. 40], будем искать в виде произведения

$$u(x, y) = r_1^\alpha v(1 - \sigma) = r_1^\alpha v(\xi), \quad \alpha = \text{const}, \quad (17)$$

где  $\sigma = r^2/r_1^2$  (величины  $r^2$  и  $r_1^2$  определены в (5)). Подставляя функцию (17) в уравнение (13), получаем

$$\begin{aligned} & (\xi_x^2 + \xi_y^2)v''(\xi) + \left( \xi_{xx} + \xi_{yy} + \frac{p}{x}\xi_x + \frac{2\alpha}{r_1}(r_{1x}\xi_x + r_{1y}\xi_y) \right)v'(\xi) + \\ & + \left( \frac{\alpha(\alpha - 1)}{r_1^2}(r_{1x}^2 + r_{1y}^2) + \frac{\alpha}{r_1}(r_{1xx} + r_{1yy}) + \frac{p\alpha}{x} \frac{r_{1x}}{r_1} \right)v(\xi) = 0. \end{aligned} \quad (18)$$

Предварительно вычислим коэффициенты уравнения (18):

$$\begin{aligned} \xi_x^2 + \xi_y^2 &= \frac{4x_0}{xr_1^2}\xi(1 - \xi), \\ \xi_{xx} + \xi_{yy} + \frac{p}{x}\xi_x + \frac{2\alpha}{r_1}(r_{1x}\xi_x + r_{1y}\xi_y) &= -\frac{2\xi}{r_1^2}(\alpha + p) + \frac{4x_0}{xr_1^2} \left( p - \left( 1 + \frac{p}{2} - \frac{\alpha}{2} \right) \xi \right), \\ \frac{\alpha(\alpha - 1)}{r_1^2}(r_{1x}^2 + r_{1y}^2) + \frac{\alpha}{r_1}(r_{1xx} + r_{1yy}) + \frac{p\alpha}{x} \frac{r_{1x}}{r_1} &= -\frac{p^2}{4} \frac{4x_0}{xr_1^2}. \end{aligned}$$

Подставим найденные значения коэффициентов в уравнение (18) и положим  $\alpha = -p$ . Тогда получим гипергеометрическое уравнение

$$\xi(1 - \xi)v''(\xi) + (p - (1 + p)\xi)v'(\xi) - \frac{p^2}{4}v(\xi) = 0.$$

Его линейно независимыми решениями являются функции

$$\bar{q}_1(x, y; x_0, y_0) = \bar{r}_1^{-p} F(p/2, p/2; p; 1 - \sigma), \quad (19)$$

$$\begin{aligned} \bar{q}_2(x, y; x_0, y_0) &= \bar{r}_1^{-p} \xi^{1-p} F(1 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma) = \\ &= (4xx_0)^{1-p} \bar{r}_1^{p-2} F(1 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma), \end{aligned} \quad (20)$$

когда  $p$  не является целым числом. Отметим, что функции (19) и (20) не удовлетворяют сопряжённому уравнению

$$S_1^* v \equiv v_{xx} + v_{yy} - \left( \frac{p}{x} v \right)_x = 0. \quad (21)$$

В связи с этим обстоятельством в работе [6] предложено умножить функции (19) и (20) на  $x^p$ , так как произведение  $x^p u(x, y) = v(x, y)$  является решением уравнения (21), когда  $u(x, y)$  – решение исходного уравнения (13). Тогда получим два фундаментальных решения уравнения (13):

$$q_1(x, y; x_0, y_0) = k_1 (x/r_1)^p F(p/2, p/2; p; 1 - \sigma), \quad (22)$$

$$q_2(x, y; x_0, y_0) = k_2 x x_0^{1-p} r_1^{p-2} F(1 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma), \quad (23)$$

где  $k_1$  и  $k_2$  – постоянные, подбирающиеся специальным образом,  $F(\cdot) = {}_2F_1(\cdot)$  – гипергеометрическая функция Гаусса. Функции (22) и (23) являются решениями сопряжённого уравнения

(21) по переменным  $(x, y)$  и решениями самого уравнения (13) по переменным  $(x_0, y_0)$  и при  $r \rightarrow 0$  имеют логарифмическую особенность.

Функцией Грина задач 1 и 2 будем называть функцию

$$G(x, y; x_0, y_0) = q_1(x, y; x_0, y_0) - g_1(x, y; x_0, y_0), \quad (24)$$

здесь функция  $g_1(x, y; x_0, y_0)$  должна быть по паре  $(x, y)$  решением уравнения (21), а по паре  $(x_0, y_0)$  решением уравнения (13) и

$$G(x, y; x_0, y_0)|_{\Gamma} = 0 \quad \text{и} \quad G(x, y; x_0, y_0)|_{x=0} = 0 \quad \text{при} \quad 0 < p < 1. \quad (25)$$

На основании доказанной выше теоремы построим функцию  $g_1(x, y; x_0, y_0)$ . Используя симметрию относительно окружности  $x^2 + y^2 = 1$ , из фундаментального решения (22) получаем

$$g_1(x, y; x_0, y_0) = r_0^{-p} q_1(x, y, \bar{x}_0, \bar{y}_0) = r_0^{-p} (x/\bar{r}_1)^p F(p/2, p/2; p; 1 - \bar{\sigma}), \quad (26)$$

где  $r_0^2 = x_0^2 + y_0^2$ ,  $\bar{\sigma} = \bar{r}^2/\bar{r}_1^2$ , а остальные величины определены в (5). Тогда функция (24) с учётом представления (26) является решением уравнения (13) по паре  $(x_0, y_0)$  и решением уравнения (21) по паре  $(x, y)$ , а также удовлетворяет граничным условиям (25), так как при  $(x, y) \in \Gamma$ , т.е. когда  $x = \sqrt{1 - y^2}$ , справедливо равенство  $r_1 = r_0 \bar{r}_1$ . Действительно,

$$r_1^2 = (x + x_0)^2 + (y - y_0)^2 = r_0^2((x + \bar{x}_0)^2 + (y - \bar{y}_0)^2),$$

или

$$1 + 2xx_0 - 2yy_0 + r_0^2 = r_0^2(1 + 2x\bar{x}_0 - 2y\bar{y}_0 + \bar{x}_0^2 + \bar{y}_0^2) = r_0^2 + 2xx_0 - 2yy_0 + 1.$$

При  $x = 0$  функция (24) обращается в нуль за счёт множителя  $x^p$  ( $p > 0$ ), когда  $r_0 \neq 0$ .

Теперь, используя функцию Грина (24), решение задач 1 и 2 методом Грина можно построить в явном виде, что сделано в работе [6], но без обоснования того, почему функция (26) является решением уравнения (13) по паре  $(x_0, y_0)$ .

Отметим, что в работе [23, с. 43] формула (23) приведена без вывода.

**Пример 2.** В четверти круга  $D_2 = \{(x, y) : x^2 + y^2 < 1, x > 0, y > 0\}$  рассмотрим уравнение

$$S_2 u(x, y) \equiv u_{xx} + u_{yy} + \frac{p}{x} u_x + \frac{p}{y} u_y = 0, \quad p > 0. \quad (27)$$

Следуя [24], решение этого уравнения будем искать в виде

$$u(x, y) = (r_1 r_2)^{-p} v(\xi), \quad (28)$$

здесь

$$\xi = 1 - \sigma = 1 - \left( \frac{r r_3}{r_1 r_2} \right)^2 = \frac{16 x x_0 y y_0}{(r_1 r_2)^2},$$

где величины  $r^2$  и  $r_1^2$  определены в (5), а величины  $r_2^2 = (x - x_0)^2 + (y + y_0)^2$  и  $r_3^2 = (x + x_0)^2 + (y + y_0)^2$ . Подставляя функцию (28) в уравнение (27), получаем

$$\begin{aligned} S_2[(r_1 r_2)^{-p} v(\xi)] &= (r_1 r_2)^{-p} \left\{ v''(\xi)(\xi_x^2 + \xi_y^2) + \right. \\ &+ v'(\xi) \left( \xi_{xx} + \xi_{yy} - 2p\xi_x \left( \frac{r_{1x}}{r_1} + \frac{r_{2x}}{r_2} \right) - 2p\xi_y \left( \frac{r_{1y}}{r_1} + \frac{r_{2y}}{r_2} \right) + \frac{p}{x} \xi_x + \frac{p}{y} \xi_y \right) + \\ &+ v(\xi) \left( -\frac{p}{r_1} (r_{1xx} + r_{1yy}) - \frac{p}{r_2} (r_{2xx} + r_{2yy}) + \frac{p(p+1)}{r_1^2} (r_{1x}^2 + r_{1y}^2) + \frac{p(p+1)}{r_2^2} (r_{2x}^2 + r_{2y}^2) + \right. \\ &\left. + \frac{2p^2}{r_1 r_2} (r_{1x} r_{2x} + r_{1y} r_{2y}) - \frac{p^2}{x} \left( \frac{r_{1x}}{r_1} + \frac{r_{2x}}{r_2} \right) - \frac{p^2}{y} \left( \frac{r_{1y}}{r_1} + \frac{r_{2y}}{r_2} \right) \right) \left. \right\} = 0. \quad (29) \end{aligned}$$

Предварительно вычислим следующие величины:

$$\begin{aligned} \xi_x^2 + \xi_y^2 &= \frac{16x_0y_0(x^2 + y^2)}{xy(r_1r_2)^2}\xi(1 - \xi), \\ \xi_{xx} + \xi_{yy} &= -\frac{16x_0y_0(x^2 + y^2)}{xy(r_1r_2)^2}\xi, \quad r_{1x}^2 + r_{1y}^2 = 1, \quad r_{2x}^2 + r_{2y}^2 = 1, \\ r_{1xx} + r_{1yy} &= \frac{1}{r_1}, \quad r_{2xx} + r_{2yy} = \frac{1}{r_2}, \quad r_{1x}r_{2x} + r_{1y}r_{2y} = \frac{x^2 + y^2 - x_0^2 - y_0^2}{r_1r_2}, \\ \frac{r_{1x}}{r_1} + \frac{r_{2x}}{r_2} &= \frac{r_2^2(x + x_0) + r_1^2(x - x_0)}{(r_1r_2)^2}, \quad \frac{r_{1y}}{r_1} + \frac{r_{2y}}{r_2} = \frac{r_2^2(y - y_0) + r_1^2(y + y_0)}{(r_1r_2)^2}, \\ \frac{\xi_x r_{1x}}{r_1} + \frac{\xi_y r_{1y}}{r_1} &= \frac{16x_0y_0}{(r_1r_2)^4}((yx_0 - xy_0)r_2^2 - 2xy(x^2 + y^2 - x_0^2 - y_0^2)), \\ \frac{\xi_x r_{2x}}{r_2} + \frac{\xi_y r_{2y}}{r_2} &= \frac{16x_0y_0}{(r_1r_2)^2}((xy_0 - x_0y)r_1^2 - 2xy(x^2 + y^2 - x_0^2 - y_0^2)). \end{aligned}$$

Подставляя эти значения в уравнение (29), приходим к уравнению

$$S_2[(r_1r_2)^{-p}v] = (r_1r_2)^{-p} \frac{16x_0y_0(x^2 + y^2)}{xy(r_1r_2)^2} \left( \xi(1 - \xi)v''(\xi) + (p - (1 + p)\xi)v'(\xi) - \frac{p^2}{4}v(\xi) \right) = 0.$$

Отсюда для функции  $v(\xi)$  получаем гипергеометрическое уравнение

$$\xi(1 - \xi)v''(\xi) + (p - (1 + p)\xi)v'(\xi) - \frac{p^2}{4}v(\xi) = 0,$$

которое при нецелом  $p > 0$  имеет два линейно независимых решения

$$v_1(\xi) = F(p/2, p/2; p; \xi), \tag{30}$$

$$v_2(\xi) = \xi^{1-p}F(1 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; \xi). \tag{31}$$

На основании решений (30) и (31) получаем два линейно независимых решения уравнения (27):

$$\bar{q}_1(x, y; x_0, y_0) = k_1(r_1r_2)^{-p}F(p/2, p/2; p; 1 - \sigma), \tag{32}$$

$$\bar{q}_2(x, y; x_0, y_0) = k_2(r_1r_2)^{-p}\xi^{1-p}F(1 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma). \tag{33}$$

Функции (32) и (33) являются решениями уравнения (27) по переменным  $(x, y)$  и  $(x_0, y_0)$ , так как выражение для  $\xi$  симметрично относительно этих пар. Однако указанные функции не являются по переменным  $(x, y)$  и  $(x_0, y_0)$  решениями сопряжённого уравнения

$$S_2^*v \equiv v_{xx} + v_{yy} - \left(\frac{p}{x}u\right)_x - \left(\frac{p}{y}u\right)_y = 0. \tag{34}$$

Нетрудно заметить, что если функция  $u(x, y)$  является решением уравнения (27), то произведение  $(xy)^pu(x, y) = v(x, y)$  будет решением сопряжённого уравнения (34). Следовательно, фундаментальными решениями уравнения (27) являются следующие функции:

$$q_1(x, y; x_0, y_0) = k_1 \left(\frac{xy}{r_1r_2}\right)^p F(p/2, p/2; p; \xi), \tag{35}$$

$$q_2(x, y; x_0, y_0) = k_2 \left(\frac{xy}{r_1r_2}\right)^p \xi^{1-p}F(1 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; \xi). \tag{36}$$



Теперь, используя фундаментальное решение (35), на основании установленной теоремы нетрудно построить функцию Грина  $G(x, y; x_0, y_0)$  первой граничной задачи для уравнения (27) в четверти круга  $D_2$ , именно:

$$\begin{aligned} G(x, y; x_0, y_0) &= q_1(x, y; x_0, y_0) - r_0^{-2p} q_1(x, y; \bar{x}_0, \bar{y}_0) = \\ &= k_1 \left( \left( \frac{xy}{r_1 r_2} \right)^p F(p/2, p/2; p; 1 - \sigma) - \left( \frac{xy}{\bar{r}_1 \bar{r}_2} \right)^p r_0^{-2p} F(p/2, p/2; p; 1 - \bar{\sigma}) \right), \end{aligned} \quad (37)$$

где

$$\bar{\sigma} = \left( \frac{\bar{r} \bar{r}_3}{\bar{r}_1 \bar{r}_2} \right)^2, \quad \bar{r}_3^2 = (x + \bar{x}_0)^2 + (y + \bar{y}_0)^2, \quad \bar{r}_2^2 = (x - \bar{x}_0)^2 + (y + \bar{y}_0)^2.$$

Функция (37) обращается в нуль на осях координат  $x = 0$  и  $y = 0$ , так как  $p > 0$ , и на дуге  $x^2 + y^2 = 1$  в силу того, что  $r = r_0 \bar{r}$ ,  $r_1 = r_0 \bar{r}_1$ ,  $r_2 = r_0 \bar{r}_2$ ,  $r_3 = r_0 \bar{r}_3$ .

**Пример 3.** Рассмотрим в полушаре  $D_3 = \{(x, y, z) : x^2 + y^2 + z^2 < 1, x > 0\}$  уравнение

$$S_3 u(x, y, z) \equiv u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} + \frac{p}{x} u_x = 0, \quad p = \text{const} > 0. \quad (38)$$

Отметим, что в работах [23, 25] построены фундаментальные решения уравнения (38), однако эти решения различаются между собой. В связи с этим найдём фундаментальные решения независимо от указанных работ.

Как и в случае примера 1, решение уравнения (38) будем строить в виде произведения

$$u(x, y, z) = r_1^\alpha v(\xi), \quad \alpha = \text{const}, \quad (39)$$

где

$$\xi = 1 - \sigma = 1 - \frac{r^2}{r_1^2} = \frac{4xx_0}{r_1^2},$$

$$r^2 = (x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2, \quad r_1^2 = (x + x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z - z_0)^2.$$

Подставляя функцию (39) в уравнение (38), получаем

$$\begin{aligned} (\xi_x^2 + \xi_y^2 + \xi_z^2) v''(\xi) + \left( \xi_{xx} + \xi_{yy} + \xi_{zz} + \frac{p}{x} \xi_x + \frac{2\alpha}{r_1} (r_{1x} \xi_x + r_{1y} \xi_y + r_{1z} \xi_z) \right) v'(\xi) + \\ + \left( \frac{\alpha(\alpha - 1)}{r_1^2} (r_{1x}^2 + r_{1y}^2 + r_{1z}^2) + \frac{\alpha}{r_1} (r_{1xx} + r_{1yy} + r_{1zz}) + \frac{p\alpha}{x} \frac{r_{1x}}{r_1} \right) v(\xi) = 0. \end{aligned} \quad (40)$$

Вычислим коэффициенты уравнения (40):

$$\xi_x^2 + \xi_y^2 + \xi_z^2 = \frac{4x_0}{xr_1^2} \xi(1 - \xi), \quad \xi_{xx} + \xi_{yy} + \xi_{zz} = -\frac{2\xi}{r_1^2} - \frac{4x_0}{xr_1^2} \xi;$$

$$\frac{1}{r_1} (r_{1x} \xi_x + r_{1y} \xi_y + r_{1z} \xi_z) = \frac{4x_0^2}{r_1^4} - \frac{\xi}{r_1^2};$$

$$\xi_{xx} + \xi_{yy} + \xi_{zz} + \frac{p}{x} \xi_x + \frac{2\alpha}{r_1} (r_{1x} \xi_x + r_{1y} \xi_y + r_{1z} \xi_z) = -\frac{2\xi}{r_1^2} (1 + p + \alpha) + \frac{4x_0}{xr_1^2} \left( p - \left( 1 + \frac{p}{2} - \frac{\alpha}{2} \right) \xi \right),$$

$$\frac{\alpha(\alpha - 1)}{r_1^2} (r_{1x}^2 + r_{1y}^2 + r_{1z}^2) + \frac{\alpha}{r_1} (r_{1xx} + r_{1yy} + r_{1zz}) + \frac{p\alpha}{xr_1} r_{1x} = \frac{\alpha(\alpha + 1 + p)}{r_1^2} + \frac{p\alpha}{4} \frac{4x_0}{xr_1^2}.$$

Подставляя найденные значения коэффициентов в (40) и полагая  $\alpha = -1 - p$ , приходим к гипергеометрическому уравнению

$$\xi(1 - \xi) v''(\xi) + \left( p - \left( p + \frac{3}{2} \right) \xi \right) v'(\xi) - \frac{p(p + 1)}{4} v(\xi) = 0,$$

линейно независимыми решениями которого при нецелом  $p > 0$  являются функции

$$\bar{q}_1(x, y, z; x_0, y_0, z_0) = r_1^{-p-1} F(p/2 + 1/2, p/2; p; 1 - \sigma) = \frac{1}{rr_1^p} F(p/2 - 1/2, p/2; p; 1 - \sigma); \quad (41)$$

$$\begin{aligned} \bar{q}_2(x, y, z; x_0, y_0, z_0) &= r_1^{-p-1} \xi^{1-p} F(1/2 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma) = \\ &= (4xx_0)^{1-p} r_1^{p-2} r^{-1} F(1/2 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma). \end{aligned} \quad (42)$$

Функции (41) и (42) по переменным  $(x, y, z)$  не удовлетворяют сопряжённому уравнению

$$S_3^* u \equiv u_{xx} + u_{yy} + u_{zz} - \left( \frac{pu}{x} \right)_x = 0, \quad (43)$$

в связи с чем по той же причине, что и выше, функции (41) и (42) следует умножить на  $x^p$ . Тогда получим два фундаментальных решения уравнения (38):

$$q_1(x, y, z; x_0, y_0, z_0) = k_1 x^p r_1^{-p} r^{-1} F(p/2 - 1/2, p/2; p; 1 - \sigma), \quad (44)$$

$$q_2(x, y, z; x_0, y_0, z_0) = k_2 x x_0^{1-p} r_1^{p-2} r^{-1} F(1/2 - p/2, 1 - p/2; 2 - p; 1 - \sigma),$$

которые отличаются от решений из работы [25] на множитель  $x^p$ , а решения в [23] имеют другой вид.

Используя доказанную выше теорему, нетрудно построить функцию Грина первой граничной задачи для уравнения (38) в полшаре  $D_3$ . Эта функция определяется формулой

$$G(x, y, z; x_0, y_0, z_0) = q_1(x, y, z; x_0, y_0, z_0) - g_1(x, y, z; x_0, y_0, z_0), \quad (45)$$

здесь функция  $q_1$  задаётся равенством (44), а функция  $g_1$  на основании теоремы имеет вид

$$g_1(x, y, z; x_0, y_0, z_0) = r_0^{-p-1} q_1(x, y, z, \bar{x}_0, \bar{y}_0, \bar{z}_0) = k_1 \frac{1}{r_0 \bar{r}} \left( \frac{x}{r_0 \bar{r}_1} \right)^p F((p-1)/2, p/2; p; 1 - \bar{r}^2/\bar{r}_1^2),$$

здесь

$$r_0^2 = x_0^2 + y_0^2 + z_0^2, \quad \bar{x}_0 = \frac{x_0}{r_0^2}, \quad \bar{y}_0 = \frac{y_0}{r_0^2}, \quad \bar{z}_0 = \frac{z_0}{r_0^2},$$

$$\bar{r}^2 = (x + \bar{x}_0)^2 + (y - \bar{y}_0)^2 + (z - \bar{z}_0)^2, \quad \bar{r}_1^2 = (x + \bar{x}_0)^2 + (y - \bar{y}_0)^2 + (z - \bar{z}_0)^2.$$

Построенная функция (45) является по переменным  $x_0, y_0, z_0$  решением уравнения (38), по переменным  $x, y, z$  – решением сопряжённого уравнения (43) и удовлетворяет нулевому граничному условию на границе  $\partial D_3$  полшара  $D_3$ . На сфере  $x^2 + y^2 + z^2 = 1$  функция  $G$  равна нулю, так как в этом случае  $r_1 = r_0 \bar{r}_1$  и  $r = r_0 \bar{r}$ .

Отметим, что, используя построенные функции Грина первой граничной задачи решения этой задачи для уравнений (27) и (38) можно построить в явном виде в указанных соответствующих областях  $D_2$  и  $D_3$ . Построенные вторые фундаментальные решения уравнений (13), (27) и (38) можно использовать для построения решения задачи Хольмгрена в областях  $D_i$ ,  $i = \overline{1, 3}$ , где в отличие от задачи Дирихле на линии или плоскости сингулярности задаётся производная по нормали с весом.

**3.** Рассмотрим теперь эллиптические уравнения, вырождающиеся на части границы области, в которой они заданы, например уравнения (1), (6) из п. 1 и другие:

$$y^m u_{xx} + x^n u_{yy} = 0, \quad n \geq 0, \quad m \geq 0, \quad m + n > 0, \quad x > 0, \quad y > 0, \quad (46)$$

$$u_{xx} + x^n (u_{yy} + u_{zz}) = 0, \quad n > 0, \quad x > 0. \quad (47)$$

Уравнение (1) заменой переменных

$$x_1 = x, \quad y_1 = \frac{2}{2+m} y^{(2+m)/2} \quad (48)$$

с последующим переобозначением  $x_1$  через  $y$ , а  $y_1$  через  $x$  сводится к уравнению (13), где  $p = m/(2+m) \in (0, 1)$  при всех  $m > 0$ , для которого построены фундаментальные решения (22) и (23). Они с учётом замены (48) являются фундаментальными решениями уравнения (1), так как уравнение (1) является самосопряжённым.

Заменой

$$x_1 = \frac{2}{|2-n|} y^{(2-n)/2}, \quad y_1 = y \quad (49)$$

уравнение (6) преобразуется в уравнение вида (13), где  $p = -n/(2-n) < 0$ , если  $n < 2$ , и  $p = n/(n-2)$ , если  $n > 2$ . Согласно примеру 1 фундаментальными решениями уравнения (6) являются функции (22) и (23) с учётом замены (49). С их помощью можно построить функцию Грина задач Дирихле и Хольмгрена, что и сделано в работах [11, 12].

Замена

$$x_1 = \frac{2}{2+n} x^{(2+n)/2}, \quad y_1 = \frac{2}{2+m} y^{(2+m)/2}$$

сводит уравнение (46) к виду

$$u_{x_1 x_1} + u_{y_1 y_1} + \frac{p}{x_1} u_{x_1} + \frac{q}{y_1} u_{y_1} = 0, \quad (50)$$

здесь  $p = n/(2+n)$ ,  $q = m/(2+m)$ . Для уравнения (50) при  $p = q$  в примере 3 построены фундаментальные решения (35) и (36), которые можно использовать для уравнения (46) при  $m = n$  для решения задач Дирихле и Хольмгрена методом Грина.

Уравнение (47) заменой

$$z_1 = \frac{2}{2+m} z^{(2+m)/2}, \quad x_1 = x, \quad y_1 = y$$

преобразуется в уравнение (38), где  $p = m/(2+m) \in (0, 1)$  при  $m > 0$ . Функции (41) и (42) являются фундаментальными решениями уравнения (47), их можно использовать для построения функции Грина указанных граничных задач.

В заключение отметим, что результаты работ [3–6, 11, 12] вследствие доказанной теоремы можно считать обоснованными, а результаты работ [13, 14] для уравнения (7) верны только тогда, когда  $\lambda = 0$ , так как при  $\lambda \neq 0$  эта теорема для уравнения (7) неверна. В работах [25, 26] для трёхмерных уравнений эллиптического типа с сингулярными коэффициентами найдены фундаментальные решения, которые использованы для построения решения задачи Дирихле и Хольмгрена в полупространстве. Используя теорему, решения этих задач можно построить в шаровых областях.

Автор благодарит участников семинара, руководимого академиком Е.И. Моисеевым, в Московском университете, на котором им докладывались результаты этой работы, за конструктивное, полезное и доброжелательное её обсуждение, а также выражает признательность профессору С.М. Ситнику за указание на работу [21] и присылку её оттиска.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Thomson W. (*Lord Kelvin*). Extrait d'une lettre de M. William Thomson à M. Liouville // J. de Math. Pures et Appl. 1845. V. 10. P. 364–367.
2. Трикоми Ф. О линейных уравнениях смешанного типа. М.; Л., 1947.
3. Holmgren E. Sur un problème aux limites pour l'équation  $y^m z_{xx} + z_{yy} = 0$  // Arkiv for Matem., Astron., Fysik. 1926. V. 19B. № 14. P. 1–3.
4. Gellerstedt S. Sur un problème aux limites pour une équation linéaire aux dérivées partielles du second order de type mixte: These pour le doctorat. Uppsala, 1935.
5. Смирнов М.М. Вырождающиеся эллиптические и гиперболические уравнения. М., 1966.
6. Пулькин С.П. Некоторые краевые задачи для уравнений  $u_{xx} \pm u_{yy} + \frac{p}{x} u_x = 0$  // Учен. зап. Куйбышевского гос. пед. ин-та им. В.В. Куйбышева. 1968. Вып. 21. С. 3–55.

7. *Келдыш М.В.* О некоторых случаях вырождения уравнений эллиптического типа // Докл. АН СССР. 1951. Т. 77. № 2. С. 181–183.
8. *Евсин В.И.* Задача Хольмгрена для одного уравнения с сингулярными коэффициентами // Дифференц. уравнения. 1973. Т. 9. № 1. С. 41–48.
9. *Евсин В.И.* О разрешимости задачи Хольмгрена для одного эллиптического вырождающегося уравнения // Дифференц. уравнения. 1975. Т. 11. № 1. С. 38–46.
10. *Евсин В.И.* Об одном аналоге формулы Пуассона // Дифференц. уравнения. 1976. Т. 12. № 1. С. 41–45.
11. *Сабитов К.Б.* О постановке краевых задач для уравнения смешанного типа с вырождением второго рода на границе бесконечной области // Сиб. мат. журн. 1980. Т. 21. № 4. С. 146–150.
12. *Сабитов К.Б.* Задача типа Трикоми для уравнения смешанного типа с сильным характеристическим вырождением // Дифференц. уравнения. 1984. Т. 20. № 2. С. 333–337.
13. *Salakhitdinov M.S., Hasanov A.* A solution of the Neumann–Dirichlet boundary value problem for generalized bi-axially symmetric Helmholtz equation // Complex Variables and Elliptic Equations. 2008. V. 53. № 4. P. 355–364.
14. *Salakhitdinov M.S., Hasanov A.* The Dirichlet problem for the generalized bi-axially symmetric Helmholtz equation // Euras. Math. J. 2012. V. 3. № 4. P. 99–110.
15. *Тихонов А.Н., Самарский А.А.* Уравнения математической физики. М., 1968.
16. *Соболев С.С.* Уравнения математической физики. М., 1966.
17. *Кошляков Н.С., Глинер Э.Б., Смирнов М.М.* Уравнения в частных производных математической физики. М., 1970.
18. *Бицадзе А.В.* Уравнения математической физики. М., 1976.
19. *Владимиров В.С., Жаринов В.В.* Уравнения математической физики. М., 2000.
20. *Сабитов К.Б.* Уравнения математической физики. М., 2013.
21. *Weinstein A.* On a singular differential operator // Ann. Mat. Pura Appl. 1960. V. 49. P. 359–365.
22. *Маричев О.И., Кулбас А.А., Репин О.А.* Краевые задачи для уравнений в частных производных с разрывными коэффициентами. Самара, 2008.
23. *Волкодавов В.Ф., Лернер М.Е., Николаев Н.Я., Носов В.А.* Таблицы некоторых функций Римана, интегралов и рядов. Куйбышев, 1982.
24. *Ежов А.М.* О решении пространственной задачи для уравнения смешанного типа с двумя плоскостями вырождения // Дифференц. уравнения. Тр. пединститутов РСФСР. 1973. Вып. 2. С. 84–102.
25. *Rassias J.M., Hasanov A.* Fundamental solutions of two degenerated elliptic equations and solutions of boundary value problems in infinite area // Int. J of Appl. Math. & Stat. 2007. V. 8. № 7. P. 87–95.
26. *Hasanov A., Karimov E.T.* Fundamental solutions for a class of three-dimensional elliptic equations with singular coefficients // Appl. Math. Lett. 2009. V. 22. P. 1828–1832.

Институт стратегических исследований  
Республики Башкортостан,  
Стерлитамакский филиал  
Башкирского государственного университета

Поступила в редакцию 23.06.2020 г.  
После доработки 06.12.2021 г.  
Принята к публикации 21.12.2021 г.