

УДК 517

НЕПРЕРЫВНЫЕ И ОГРАНИЧЕННЫЕ ГАРМОНИЧЕСКИЕ ФУНКЦИИ НА КВАДРАТЕ. ТОЧНЫЕ И ПРИБЛИЖЕННЫЕ МЕТОДЫ

В. А. Морозов¹, Э. М. Мухамадиев², А. Б. Назимов²

Рассматривается задача о представлении гармонических функций на открытом квадрате, удовлетворяющих одному из следующих условий: а) функции имеют непрерывное продолжение на замкнутый квадрат и б) функции являются ограниченными в открытом квадрате. Получено полное описание этих классов гармонических функций в терминах свойств граничных значений, плотностей потенциала двойного слоя и внутренних свойств гармонических функций в открытом квадрате. Работа выполнена при поддержке РФФИ (коды проектов 06-01-96648-р-Юг и 07-01-00269).

Ключевые слова: гармонические функции, потенциал двойного слоя, неустойчивые задачи, методы регуляризации, плохо-обусловленные задачи, задача Дирихле, интеграл Пуассона.

1. Основные результаты. Рассмотрим задачу Дирихле для уравнения Лапласа

$$\Delta u = 0, \quad 0 < x, y < 1, \quad (1.1)$$

$$u|_{\Gamma} = \Psi(x, y), \quad (1.2)$$

где $\Psi(x, y)$ — заданная функция на границе $\Gamma = \{(x, y) : 0 \leq x \leq 1; y = 0; 1\} \cup \{(x, y) : 0 \leq y \leq 1; x = 0; 1\}$ квадрата $G = \{(x, y) : 0 < x, y < 1\}$, $\Delta \equiv \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2}$ — оператор Лапласа.

Для круга гармоническая функция явно выражается через свое граничное значение с помощью интеграла Пуассона. Существование решения задачи (1.1), (1.2) доказано для достаточно широкого класса функций $\Psi(x, y)$ [1–6]; однако для рассматриваемой области гармоническая функция не имеет простого представления. Ниже решение задачи (1.1), (1.2) будем искать в виде потенциала двойного слоя

$$u(M) = \frac{1}{\pi} \int_{\Gamma} \frac{d}{dn_P} \left(\ln \frac{1}{R_{MP}} \right) \Phi(P) ds_P, \quad (1.3)$$

где $\Phi(P) = \Phi(\xi, \eta)$ — плотность, $M = M(x, y) \in G$, $R_{MP}^2 = (x - \xi)^2 + (y - \eta)^2$, n_P — внешняя нормаль в точке $P \in \Gamma$ (кроме угловых точек).

Следует отметить, что если задача (1.1), (1.2) рассматривается в области с гладкой границей, то интегральное уравнение, получаемое для определения плотности $\Phi(P)$, является уравнением Фредгольмовского типа и для ее решения применима теория Фредгольма [1–6].

В нашем случае получается интегральное уравнение Фредгольмовского типа с интегральным оператором, не являющимся вполне непрерывным. Поэтому непосредственное применение результатов теории интегральных уравнений Фредгольма не представляется возможным. В связи с этим вызывает интерес изучение разрешимости соответствующих интегральных уравнений и получение точных и приближенных формул для представления решения задачи (1.1), (1.2).

Авторы предлагают метод решения данной задачи, основанный на свойствах некоторых интегральных операторов и однозначной и корректной разрешимости некоторой системы интегральных уравнений. Отметим, что предложенный метод позволяет успешно исследовать задачу (1.1), (1.2) в пространствах Лебега L_p и Гельдера H^α и получить как точное решение, так и приближенное решение с помощью метода регуляризации [7–9, 14].

¹ Научно-исследовательский вычислительный центр, Московский государственный университет им. М.В.Ломоносова, 119992, Москва, Ленинские горы; e-mail: morozov@srcc.msu.ru

² Вологодский государственный технический университет, ул. Ленина, д. 15, 160004, г. Вологда; e-mail: n.akbar54@mail.ru

Пусть $\varphi(x)$ является измеримой функцией на $(-\infty, \infty)$, для которой при $y > 0$ существует интеграл $u(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\xi) d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2}$. Этот интеграл называется интегралом Пуассона [1, 10] и определяет гармоническую функцию на верхней полуплоскости. Ниже интеграл Пуассона применяется для решения задачи (1.1), (1.2) с плотностью $\varphi(x)$, носитель которой принадлежит отрезку $[0, 1]$.

Пусть $\Psi(x, y) \in C(\Gamma)$, где $C(\Gamma)$ является пространством непрерывных на границе Γ функций с нормой $\|\Psi\|_{\Gamma} = \max \{ |\Psi(x, y)| : (x, y) \in \Gamma \}$. Пусть $\psi_1(x) = \Psi(x, 0)$, $\psi_2(y) = \Psi(1, y)$, $\psi_3(x) = \Psi(x, 1)$, $\psi_4(y) = \Psi(0, y)$. Эти функции определены на отрезке $[0, 1]$ и принадлежат пространству $C[0, 1]$.

Отыскание решения задачи (1.1), (1.2) в виде потенциала двойного слоя (1.3) эквивалентно нахождению искомого решения в виде суммы четырех гармонических функций:

$$\begin{aligned} u_1(x, y) &= \frac{y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2} \equiv (\Pi_1 \varphi_1)(x, y), & u_2(x, y) &= \frac{1 - x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_2(\eta) d\eta}{(1 - x)^2 + (y - \eta)^2} \equiv (\Pi_2 \varphi_2)(x, y), \\ u_3(x, y) &= \frac{1 - y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_3(\xi) d\xi}{(1 - y)^2 + (x - \xi)^2} \equiv (\Pi_3 \varphi_3)(x, y), & u_4(x, y) &= \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) d\eta}{x^2 + (y - \eta)^2} \equiv (\Pi_4 \varphi_4)(x, y), \end{aligned} \tag{1.4}$$

где $\varphi_i(x)$, $i = \overline{1, 4}$, — искомые функции на отрезке $[0, 1]$.

Основными результатами данной работы являются следующие теоремы. Первое утверждение относится к пространству непрерывных функций $C(\overline{G})$, а второе — к пространству ограниченных функций $L_{\infty}(\overline{G})$.

Теорема 1.1. *Следующие условия эквивалентны:*

- а) гармоническая в области G функция $u(x, y)$ равномерно непрерывна в этой области;
- б) гармоническая в области G функция $u(x, y)$ имеет непрерывное продолжение на замкнутую область $\overline{G} = G \cup \Gamma$;

функция $u(x, y)$ представима в виде $u = u_1 + u_2 + u_3 + u_4$, где функции $u_i = u_i(x, y)$, $i = \overline{1, 4}$, определены равенствами (1.4), а непрерывная вектор-функция $\Phi = (\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \varphi_4)^T$ удовлетворяет условию согласованности в угловых точках области, а именно: $\varphi_1(0) = \varphi_4(0)$, $\varphi_1(1) = \varphi_2(0)$, $\varphi_3(1) = \varphi_2(1)$ и $\varphi_3(0) = \varphi_4(1)$.

Теорема 1.2. *Следующие условия эквивалентны:*

- а) гармоническая в области G функция $u(x, y)$ ограничена;
- б) функция $u(x, y)$ представима в виде $u = u_1 + u_2 + u_3 + u_4$, где функции $u_i = u_i(x, y)$, $i = \overline{1, 4}$, определены равенствами (1.4), а функции $\varphi_i(x)$, $i = \overline{1, 4}$, принадлежат пространству ограниченных измеримых функций на отрезке $[0, 1]$: $\varphi_i \in L_{\infty}[0, 1]$, $i = \overline{1, 4}$.

Теорема 1.3. *Для того чтобы задача Дирихле (1.1), (1.2) имела непрерывно продолжаемое решение на замкнутой области \overline{G} , необходимо и достаточно, чтобы функция $\Psi(x, y)$ являлась непрерывной на границе Γ квадрата G .*

Доказательства теорем 1.1–1.3 приведены в разделе 9.

2. Граничные значения гармонических функций. С помощью интеграла Пуассона [1, 10] определим в полуплоскости $y > 0$ функцию

$$u(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\xi) d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2}, \tag{2.1}$$

где плотность $\varphi(\xi)$ — ограниченная измеримая функция на $(-\infty, \infty)$. В области $y > 0$ ядро Пуассона $P(x, y) = \frac{y}{\pi(x^2 + y^2)}$ является гармонической функцией: $\Delta P = 0$. Поэтому, выполнив операцию дифференцирования функции $u(x, y)$ под знаком интеграла, которая является законной в силу ограниченности функции $\varphi(x)$ [11], убеждаемся, что интеграл Пуассона (2.1) определяет гармоническую функцию в области $y > 0$. Определим функцию

$$\overline{\varphi}(x) = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{1}{2h} \int_{-h}^h \varphi(\xi + x) d\xi, \quad h > 0, \tag{2.2}$$

с областью определения $D(\bar{\varphi})$, состоящей из всех точек $x \in (-\infty, \infty)$, где существует предел в правой части (2.2). Согласно теореме Лебега [12] функция $\bar{\varphi}(x)$ определена почти всюду. В частности, множество $D_c(\bar{\varphi})$ содержит множество $D_c(\varphi)$, состоящее из точек непрерывности функции $\varphi(x) : D_c(\varphi) \subset D(\bar{\varphi})$, причем $\bar{\varphi}(x) = \varphi(x)$, если $x \in D_c(\varphi)$.

Функцию $u(x, y)$ продолжим на граничные точки $(x, 0)$ области $y > 0$ двумя способами:

$$\bar{u}_\varphi(x, y) = \begin{cases} u(x, y), & \text{если } y > 0, -\infty < x < \infty, \\ \varphi(x), & \text{если } y = 0, x \in D_c(\varphi); \end{cases} \quad \bar{u}_{\bar{\varphi}}(x, y) = \begin{cases} u(x, y), & \text{если } y > 0, -\infty < x < \infty, \\ \bar{\varphi}(x), & \text{если } y = 0, x \in D(\bar{\varphi}). \end{cases}$$

Отметим, что функция $\bar{u}_{\bar{\varphi}}(x, y)$ является продолжением функции $\bar{u}_\varphi(x, y)$, причем если $x \in D_c(\varphi)$, то из равенства $\bar{\varphi}(x) = \varphi(x)$ получаем, что $\bar{u}_{\bar{\varphi}}(x, y) = \bar{u}_\varphi(x, y)$.

Если функция $\varphi(x)$ непрерывна на всей числовой оси, то функции $\bar{u}_\varphi(x, y)$ и $\bar{u}_{\bar{\varphi}}(x, y)$ определены на замкнутой области $y \geq 0$ и $\bar{u}_{\bar{\varphi}}(x, y) \equiv \bar{u}_\varphi(x, y)$, $y \geq 0, -\infty < x < \infty$.

В общем случае, когда $\varphi(x)$ — произвольная ограниченная измеримая функция, то $D_c(\varphi) \neq D(\bar{\varphi})$, причем $D_c(\varphi)$ может быть пустым множеством, в то время как $D(\bar{\varphi})$ имеет полную меру на любом отрезке числовой оси и может совпадать с числовой осью.

Лемма 2.1. Пусть $\varphi(x)$ — ограниченная измеримая функция на всей числовой оси и $x_0 \in D_c(\varphi)$. Тогда функция $\bar{u}_\varphi(x, y)$ непрерывна в точке $(x_0, 0)$.

Доказательство. Так как x_0 является точкой непрерывности функции $\varphi(x)$, то по заданному $\varepsilon > 0$ можно найти $\delta > 0$, такое, что

$$|\varphi(\eta) - \varphi(x_0)| < \frac{\varepsilon}{2} \quad \text{при } |\eta - x_0| < 2\delta. \quad (2.3)$$

Используя тождество $\frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x_0) d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2} \equiv \varphi(x_0)$, $y > 0, -\infty < x < \infty$, получим

$$u(x, y) - \varphi(x_0) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\xi) - \varphi(x_0)}{y^2 + (x - \xi)^2} d\xi = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x+t) - \varphi(x_0)}{y^2 + t^2} dt = \frac{y}{\pi} \int_{|t| < \delta} + \frac{y}{\pi} \int_{|t| \geq \delta} \equiv I_{1\delta} + I_{2\delta}.$$

Для первого интеграла $I_{1\delta}$ имеем $|I_{1\delta}| \leq \sup_{|t| < \delta} |\varphi(x+t) - \varphi(x_0)| \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dt}{y^2 + t^2} = \sup_{|t| < \delta} |\varphi(x+t) - \varphi(x_0)|$.

Полагая $|x - x_0| < \delta$, получим $|x + t - x_0| < 2\delta$. Из неравенства (2.3) при $|x - x_0| < \delta$ приходим к оценке

$$|I_{1\delta}| \leq \sup_{|t| < \delta} |\varphi(x+t) - \varphi(x_0)| < \frac{\varepsilon}{2}.$$

Для второго интеграла $I_{2\delta}$ имеем

$$|I_{2\delta}| \leq 4 \sup_{-\infty < t < \infty} |\varphi(t)| \frac{y}{\pi} \int_{|t| \geq \delta} \frac{dt}{y^2 + t^2} = 4 \sup_{-\infty < t < \infty} |\varphi(t)| \left(\frac{1}{2} - \operatorname{arctg} \frac{\delta}{y} \right). \quad (2.4)$$

Из соотношения $\lim_{y \rightarrow 0+} \operatorname{arctg} \frac{\delta}{y} = \frac{\pi}{2}$ следует существование такого числа $y_0 > 0$, что при $0 < y < y_0$ имеют место неравенства $0 < \frac{1}{2} - \operatorname{arctg} \frac{\delta}{y} < \frac{\varepsilon}{8 \sup_{-\infty < t < \infty} |\varphi(t)|}$. Отсюда и из (2.4) получим $|I_{2\delta}| < \frac{\varepsilon}{2}$. Следовательно,

$$|u(x, y) - \varphi(x_0)| < \varepsilon \quad \text{при } 0 < y < y_0, \quad |x - x_0| < \delta. \quad (2.5)$$

Пусть (x, y) — произвольная точка. Если $y > 0$, то $\bar{u}_\varphi(x, y) = u(x, y)$ для всех $x \in (-\infty, \infty)$. Если $y = 0$, то $\bar{u}_\varphi(x, 0) = \varphi(x)$ для всех $x \in D_c(\varphi)$. Поэтому если $x \in D_c(\varphi)$ и $|x - x_0| < \delta$, то в силу (2.3) имеем $|\bar{u}_\varphi(x, 0) - \varphi(x_0)| = |\varphi(x) - \varphi(x_0)| < \frac{\varepsilon}{2}$. Из этого неравенства и оценки (2.5) получим

$$|\bar{u}_\varphi(x, y) - \bar{u}_\varphi(x, 0)| < \varepsilon \quad \text{при } 0 \leq y < y_0, \quad |x - x_0| < \delta.$$

Лемма доказана.

Следствие 2.1. Если $\varphi(x)$ — непрерывная функция на всей числовой оси, то $\bar{u}_\varphi(x, y)$ является непрерывной функцией в замкнутой области $y \geq 0$ и справедливы равенства

$$\sup_{\substack{-\infty < x < \infty \\ y \geq 0}} |\bar{u}_\varphi(x, y)| = \sup_{\substack{-\infty < x < \infty \\ y > 0}} |u(x, y)| = \sup_{-\infty < x < \infty} |\varphi(x)|. \tag{2.6}$$

Действительно, непрерывность функции $\bar{u}_\varphi(x, y)$ в замкнутой области $y \geq 0$ следует из леммы 2.1. Из оценки $|u(x, y)| \leq \sup_{-\infty < x < \infty} |\varphi(x)| \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2} = \sup_{-\infty < x < \infty} |\varphi(x)|$ и непрерывности функции $\bar{u}_\varphi(x, y)$ на замкнутой области $y \geq 0$ следуют равенства (2.6).

Пусть функции $\varphi_1(x)$ и $\varphi_4(y)$ определены на числовой оси и их носители сосредоточены на отрезках $[0, 1]$ осей абсцисс и ординат соответственно; пусть на этих отрезках обе функции непрерывны.

Потенциал $u_1(x, y) = (\Pi_1 \varphi_1)(x, y)$ является гармонической функцией в области $y > 0$, а потенциал $u_4(x, y) = (\Pi_4 \varphi_4)(x, y)$ — в области $x > 0$. Их сумма

$$u(x, y) = u_1(x, y) + u_4(x, y) \tag{2.7}$$

является гармонической функцией в пересечении этих областей, т.е. в первой ($x > 0, y > 0$) четверти координатной плоскости. Из леммы 2.1 вытекает, что функция $\bar{u}_{1\varphi_1}(x, y)$ определена и непрерывна на замкнутой полуплоскости $y \geq 0$ кроме, быть может, точек $(0, 0)$ и $(1, 0)$, а функция $\bar{u}_{4\varphi_4}(x, y)$ — кроме точек $(0, 0)$ и $(0, 1)$. Следовательно, функция $u(x, y) = \bar{u}_{1\varphi_1}(x, y) + \bar{u}_{4\varphi_4}(x, y)$ определена и непрерывна в замкнутой области $x \geq 0, y \geq 0$ кроме, быть может, трех точек $(0, 0), (1, 0), (0, 1)$. Из этих трех точек только одна точка $(0, 0)$ относится к обеим функциям. Нас интересует вопрос существования предела функции (2.7), когда $(x, y) \rightarrow (0, 0), x > 0, y > 0$.

Лемма 2.2. Для того, чтобы функция (2.7) имела предел при $(x, y) \rightarrow (0, 0), x > 0, y > 0$, необходимо и достаточно выполнение равенства $\varphi_1(0) = \varphi_4(0)$. Причем если существует этот предел, то

$$\lim_{\substack{(x, y) \rightarrow (0, 0) \\ x > 0, y > 0}} u(x, y) = \frac{3\varphi_1(0)}{2}.$$

Доказательство. Достаточность. Представим функции $u_1(x, y), u_4(x, y)$ в следующем виде:

$$u_1(x, y) = v_1(x, y) + \frac{\varphi_1(0)y}{\pi} \int_0^1 \frac{d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2}, \quad u_4(x, y) = v_4(x, y) + \frac{\varphi_4(0)x}{\pi} \int_0^1 \frac{d\eta}{x^2 + (y - \eta)^2},$$

где $v_1(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) - \varphi_1(0)}{y^2 + (x - \xi)^2} d\xi$ и $v_4(x, y) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) - \varphi_4(0)}{x^2 + (y - \eta)^2} d\eta$.

Из леммы 2.1 вытекает существование предела функций $v_1(x, y)$ и $v_4(x, y)$ при $(x, y) \rightarrow (0, 0), x > 0, y > 0$, причем $\lim_{\substack{(x, y) \rightarrow (0, 0) \\ x > 0, y > 0}} v_1(x, y) = \lim_{\substack{(x, y) \rightarrow (0, 0) \\ x > 0, y > 0}} v_4(x, y) = 0$.

Таким образом, существование предела функции (2.7) при $(x, y) \rightarrow (0, 0), x > 0, y > 0$, эквивалентно существованию предела у суммы интегралов $w(x, y) = \frac{\varphi_1(0)y}{\pi} \int_0^1 \frac{d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2} + \frac{\varphi_4(0)x}{\pi} \int_0^1 \frac{d\eta}{x^2 + (y - \eta)^2}$. Вычисляя эти интегралы, в силу равенства $\varphi_1(0) = \varphi_4(0)$ имеем

$$w(x, y) = \frac{\varphi_1(0)}{\pi} \left(\operatorname{arctg} \frac{1-x}{y} + \operatorname{arctg} \frac{1-y}{x} + \operatorname{arctg} \frac{x}{y} + \operatorname{arctg} \frac{y}{x} \right).$$

Так как $\operatorname{arctg} \frac{x}{y} + \operatorname{arctg} \frac{y}{x} = \frac{\pi}{2}$ для всех $x > 0, y > 0$ и $\lim_{\substack{(x, y) \rightarrow (0, 0) \\ x > 0, y > 0}} \operatorname{arctg} \frac{1-x}{y} = \lim_{\substack{(x, y) \rightarrow (0, 0) \\ x > 0, y > 0}} \operatorname{arctg} \frac{1-y}{x} = \frac{\pi}{2}$,

то окончательно получим $\lim_{\substack{(x, y) \rightarrow (0, 0) \\ x > 0, y > 0}} w(x, y) = \frac{3\varphi_1(0)}{2}$. Достаточность доказана.

Необходимость. Выше отмечено, что существование предела $\lim_{\substack{(x,y) \rightarrow (0,0) \\ x>0, y>0}} u(x, y)$ эквивалентно существованию предела $\lim_{\substack{(x,y) \rightarrow (0,0) \\ x>0, y>0}} w(x, y)$.

Пусть существуют эти пределы. Докажем справедливость равенства $\varphi_1(0) = \varphi_4(0)$. Представим функцию $w(x, y)$ в виде $w(x, y) = \frac{\varphi_1(0)}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{1-x}{y} + \frac{\varphi_4(0)}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{1-y}{x} + \frac{\varphi_1(0)}{2} + \frac{\varphi_4(0) - \varphi_{14}(0)}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{y}{x}$. Если $y = x^2$ и $x \rightarrow 0+$, то $\operatorname{arctg} \frac{y}{x} = \operatorname{arctg} \frac{x^2}{x} \rightarrow 0$, а если $x = y^2$ и $y \rightarrow 0+$, то $\operatorname{arctg} \frac{y}{x} = \operatorname{arctg} \frac{y}{y^2} \rightarrow \frac{\pi}{2}$; поэтому $\frac{\varphi_4(0) - \varphi_1(0)}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{y}{x}$ имеет предел при $(x, y) \rightarrow (0, 0)$, $x > 0$, $y > 0$, тогда и только тогда, когда $\varphi_4(0) = \varphi_1(0)$. Необходимость и лемма доказаны.

Теорема 2.1. Пусть плотность $\Phi(x, y)$ — непрерывная функция на границе Γ квадрата G . Тогда гармоническая функция, определяемая потенциалом двойного слоя (1.3), имеет непрерывное продолжение на замкнутом квадрате \overline{G} .

Доказательство. Положим

$$\varphi_1(x) = \Phi(x, 0), \quad \varphi_2(y) = \Phi(1, y), \quad \varphi_3(x) = \Phi(x, 1), \quad \varphi_4(y) = \Phi(0, y). \quad (2.8)$$

Пусть функции $u_i(x, y)$, $i = \overline{1, 4}$, определены равенствами (1.4), тогда потенциал (1.3) можно представить в виде

$$u(x, y) = \sum_{i=1}^4 u_i(x, y). \quad (2.9)$$

Заметим, что пересечением областей гармоничности функций $u_i(x, y)$, $i = \overline{1, 4}$, является квадрат G . В силу леммы 2.1 во всех точках границы Γ , кроме угловых, функция (2.9) имеет непрерывное продолжение. Исследуем непрерывность функции (2.9) в угловых точках.

Рассмотрим точку $(0, 0)$ (точки $(1, 0)$, $(0, 1)$, $(1, 1)$ рассматриваются аналогичным образом). Так как точка $(0, 0)$ принадлежит области гармоничности функций $u_2(x, y)$ и $u_3(x, y)$, то в этой точке сумма $u_2(x, y) + u_3(x, y)$ является непрерывной функцией. Следовательно, непрерывная продолжаемость функции (2.9) в точке $(0, 0)$ эквивалентна непрерывной продолжаемости функции $u_1(x, y) + u_4(x, y)$ в этой точке. Из первого и четвертого равенств в (2.8) и непрерывности плотности $\Phi(x, y)$ в точке $(0, 0)$ вытекает $\varphi_1(0) = \varphi_4(0)$. Из этого равенства и леммы 2.2 следует непрерывная продолжаемость функции $u_1(x, y) + u_4(x, y)$ в точке $(0, 0)$. Теорема доказана.

Таким образом, нами установлено, что если плотность $\Phi(x, y)$ является непрерывной функцией на Γ , то функция $u(x, y)$, определенная равенством (2.9), непрерывно продолжаема на замкнутую область \overline{G} . Далее, если функция $\Psi(x, y)$ является граничным значением гармонической функции (2.9), т.е. $u|_{\Gamma} = \Psi(x, y)$, то вне угловых точек границы имеем

$$\begin{aligned} \varphi_1(x) + \frac{1-x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_2(\eta) d\eta}{(1-x)^2 + \eta^2} + \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_3(\xi) d\xi}{1+(x-\xi)^2} + \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) d\eta}{x^2 + \eta^2} &= \psi_1(x), \\ \frac{y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) d\xi}{y^2 + (1-\xi)^2} + \varphi_2(y) + \frac{1-y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_3(\xi) d\xi}{(1-y)^2 + (1-\xi)^2} + \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) d\eta}{1+(y-\eta)^2} &= \psi_2(y), \\ \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) d\xi}{1+(x-\xi)^2} + \frac{1-x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_2(\eta) d\eta}{(1-x)^2 + (1-\eta)^2} + \varphi_3(x) + \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) d\eta}{x^2 + (1-\eta)^2} &= \psi_3(x), \\ \frac{y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) d\xi}{y^2 + \xi^2} + \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_2(\eta) d\eta}{1+(y-\eta)^2} + \frac{1-y}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_3(\xi) d\xi}{(1-y)^2 + \xi^2} + \varphi_4(y) &= \psi_4(y). \end{aligned}$$

Эти равенства устанавливают связь между плотностями $\varphi_i(x)$, $i = \overline{1, 4}$, и граничными значениями $\psi_i(x)$, $i = \overline{1, 4}$. Введем следующие обозначения: $(K\varphi)(x) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2}$ при $0 < x \leq 1$, $(K\varphi)(x) = \frac{\varphi(0)}{2}$ при

$x = 0$; $(K_0\varphi)(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{1 + (x - \xi)^2}$ при $0 \leq x \leq 1$; $(S\varphi)(x) = \varphi(1 - x)$ при $0 \leq x \leq 1$. Тогда приведенную выше систему можно записать более компактно:

$$\begin{aligned} \varphi_1(x) + (SK\varphi_2)(x) + (K_0\varphi_3)(x) + (K\varphi_4)(x) &= \psi_1(x), \\ (KS\varphi_1)(y) + \varphi_2(y) + (SK\varphi_3)(y) + (K_0\varphi_4)(y) &= \psi_2(y), \\ (K_0\varphi_1)(x) + (SKS\varphi_2)(x) + \varphi_3(x) + (KS\varphi_4)(x) &= \psi_3(x), \\ (K\varphi_1)(y) + (K_0\varphi_2)(y) + (SK\varphi_3)(y) + \varphi_4(y) &= \psi_4(y). \end{aligned} \tag{2.10}$$

Система интегральных уравнений (2.10) является основным инструментом в дальнейшем нашем исследовании.

3. Гладкость и предельные значения интегрального оператора K . Пусть $\varphi \in L_1[0, 1]$. Функция $\psi(x) = (K\varphi)(x)$ определена на промежутке $(0, 1]$. Точка $x = 0$ для функции $\psi(x)$ является особой точкой, а формула, определяющая ее значения, в этой точке не имеет смысла. Поэтому представляет интерес выделение класса функций φ , для которых функция $\psi(x)$ при $x \rightarrow 0$ имеет предел или остается ограниченной.

Сначала изучим свойства гладкости функции $\psi(x)$ на промежутке $(0, 1]$.

Лемма 3.1. Пусть функция $\varphi(x) \in L_1[0, 1]$. Тогда для любого $\delta > 0$ существуют числа $C_m(\delta) > 0$, такие, что функция $\psi(x) = (K\varphi)(x)$ принадлежит пространству $C^\infty[\delta, 1]$, а для производных справедлива оценка $|\psi^{(m)}(x)| \leq C_m(\delta) \|\varphi\|_{L_1[0,1]}$ ($\delta \leq x \leq 1$).

Доказательство. При $m = 0$ имеем $|(K\varphi)(x)| \leq \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{x}{x^2 + \xi^2} |\varphi(\xi)| d\xi$. Функция $\frac{x}{x^2 + \xi^2}$ по переменной ξ на отрезке $[0, 1]$ является убывающей, и, следовательно, $\max_{0 \leq \xi \leq 1} \frac{x}{x^2 + \xi^2} = \frac{x}{x^2 + 0^2} = \frac{1}{x} \leq \frac{1}{\delta}$, ($\delta \leq x \leq 1$). Отсюда получим $|(K\varphi)(x)| \leq \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{x}{x^2 + \xi^2} |\varphi(\xi)| d\xi \leq \frac{1}{\pi} \max_{0 \leq \xi \leq 1} \frac{x}{x^2 + \xi^2} \int_0^1 |\varphi(\xi)| d\xi = \frac{1}{\pi\delta} \|\varphi\|_{L_1}$.

Докажем существование производной функции $(K\varphi)(x)$. Пусть $\{x_k\}$ — произвольная последовательность, сходящаяся к точке $x : \delta < x < 1$. Согласно определению производной имеем

$$\frac{(K\varphi)(x_k) - (K\varphi)(x)}{x_k - x} = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 - x_k x}{(x_k^2 + \xi^2)(x^2 + \xi^2)} \varphi(\xi) d\xi.$$

Положим $f_k(\xi) = \frac{\xi^2 - x_k x}{(x_k^2 + \xi^2)(x^2 + \xi^2)} \varphi(\xi)$, $f(\xi) = \frac{\xi^2 - x^2}{(x^2 + \xi^2)^2} \varphi(\xi)$, $F(\xi) = \frac{2|\varphi(\xi)|}{\delta^4}$. Последовательность $\{f_k(\xi)\}$ при $k \rightarrow \infty$ для каждого $\xi \in [0, 1]$ сходится к функции $f(\xi)$. Далее, начиная с некоторого номера k , справедлива оценка $|f_k(\xi)| \leq F(\xi)$. Тогда согласно теореме Лебега о предельном переходе под знаком интеграла [9, 10] будем иметь

$$(K\varphi)'(x) = \lim_{k \rightarrow \infty} \frac{(K\varphi)(x_k) - (K\varphi)(x)}{x_k - x} = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 - x^2}{(x^2 + \xi^2)^2} \varphi(\xi) d\xi. \tag{3.1}$$

Оценим первую производную:

$$|(K\varphi)'(x)| \leq \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{|\xi^2 - x^2|}{(x^2 + \xi^2)^2} |\varphi(\xi)| d\xi \leq \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{x^2}{x^4} |\varphi(\xi)| d\xi = \frac{1}{\pi x^2} \int_0^1 |\varphi(\xi)| d\xi \leq \frac{1}{\pi x^2} \|\varphi\|_{L_1}.$$

Если мы продифференцируем ядро оператора $(K\varphi)(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{x}{x^2 + \xi^2} \varphi(\xi) d\xi$ как интеграл, зависящий от параметра x , мы получим тот же результат (см. (3.1)). Действительно,

$$(K\varphi)'(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \left(\frac{x}{x^2 + \xi^2} \right)'_x \varphi(\xi) d\xi = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 - x^2}{(x^2 + \xi^2)^2} \varphi(\xi) d\xi.$$

В силу этого замечания производная m -го порядка $(K\varphi)^{(m)}(x)$ представима в виде

$$(K\varphi)^{(m)}(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \left(\frac{x}{x^2 + \xi^2} \right)_x^{(m)} \varphi(\xi) d\xi = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{P_m(x, \xi)}{(x^2 + \xi^2)^{m+1}} \varphi(\xi) d\xi,$$

где $P_m(x, \xi)$ — многочлен степени не выше m по каждой переменной. Так как $\frac{P_m(x, \xi)}{(x^2 + \xi^2)^{m+1}}$ является отношением двух непрерывных на отрезке $[\delta, 1]$ функций, причем знаменатель удовлетворяет неравенству $(x^2 + \xi^2)^{m+1} \geq \delta^{2(m+1)} > 0$, то $(K\varphi)^{(m)}(x)$ является непрерывной на отрезке $[\delta, 1]$ и, следовательно, ограниченной функцией. Лемма доказана.

Следствие 3.1. Пусть функция $\varphi(x) \in L_1[0, 1]$. Тогда функция $\psi(x) = (K\varphi)(x)$ является бесконечно дифференцируемой на промежутке $(0, 1]$.

Перейдем к изучению поведения функции $\psi(x) = (K\varphi)(x)$ при $x \rightarrow 0+$.

Лемма 3.2. Пусть $\varphi(\xi) \in L_1[0, 1]$ и имеет место равенство

$$\lim_{x \rightarrow 0+} \frac{1}{x} \int_0^x \varphi(\xi) d\xi = A. \quad (3.2)$$

Тогда $\lim_{x \rightarrow 0+} (K\varphi)(x) = A/2$.

Доказательство. Интегрируя по частям, получаем:

$$(K\varphi)(x) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2} = \frac{x}{\pi(x^2 + 1)} \int_0^1 \varphi(s) ds + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \int_0^\xi \varphi(s) ds \frac{\xi d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2}. \quad (3.3)$$

Полагая здесь $\varphi(\xi) \equiv 1$, имеем

$$\frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{1}{x} = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{d\xi}{x^2 + \xi^2} = \frac{x}{\pi(1 + x^2)} + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} \quad \forall x > 0. \quad (3.4)$$

Так как $\operatorname{arctg} \frac{1}{x} = \frac{\pi}{2} - \operatorname{arctg} x$, то из (3.4) получим

$$\frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} = \frac{1}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \operatorname{arctg} x \right) - \frac{x}{\pi(1 + x^2)} \rightarrow \frac{1}{2} \quad \text{при } x \rightarrow 0. \quad (3.5)$$

Продолжим равенство (3.3):

$$\begin{aligned} (K\varphi)(x) &= \frac{x}{\pi(1 + x^2)} \int_0^1 \varphi(s) ds + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2}{(x^2 + \xi^2)^2} \left[\frac{1}{\xi} \int_0^\xi \varphi(s) ds - A \right] d\xi + \frac{2xA}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} \equiv \\ &\equiv I_0 + I_1 + I_2. \end{aligned} \quad (3.6)$$

В силу (3.5) имеем $\lim_{x \rightarrow 0} I_2 = A/2$.

Рассмотрим I_1 . Для этого введем обозначение $\psi(\xi) = \frac{1}{\xi} \int_0^\xi \varphi(s) ds - A$ при $\xi > 0$, $\psi(0) = 0$. Из (3.2) следует, что $\psi(\xi)$ непрерывна на $[0, 1]$. Для $0 < x < x_0 < 1$ получим

$$I_1 = \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 \psi(\xi)}{(x^2 + \xi^2)^2} d\xi = \frac{2}{\pi} \int_0^{1/x} \frac{u^2 \psi(xu)}{(1 + u^2)^2} du = \frac{2}{\pi} \int_0^{1/x_0} \frac{u^2 \psi(xu)}{(1 + u^2)^2} du + \frac{2}{\pi} \int_{1/x_0}^{1/x} \frac{u^2 \psi(xu)}{(1 + u^2)^2} du \equiv I_{11} + I_{12}. \quad (3.7)$$

Очевидно, что $M = \sup_{0 < \xi \leq 1} |\psi(\xi)| < \infty$. Тогда $|I_{12}| \leq \frac{2}{\pi} \int_{1/x_0}^{1/x} \frac{u^2 |\psi(xu)|}{(1+u^2)^2} du \leq \frac{2M}{\pi} \int_{1/x_0}^{1/x} \frac{u^2}{(1+u^2)^2} du$. Так как $\frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^2 d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} = \frac{2}{\pi} \int_0^{1/x} \frac{\xi^2 d\xi}{(1 + \xi^2)^2}$, то из (3.4) получим $\frac{2}{\pi} \int_0^{1/x} \frac{\xi^2 d\xi}{(1 + \xi^2)^2} = \frac{1}{\pi} \left(\operatorname{arctg} \frac{1}{x} - \frac{x}{1+x^2} \right)$. Используя это равенство, продолжим оценивать $|I_{12}|$:

$$|I_{12}| \leq \frac{2M}{\pi} \int_{1/x_0}^{1/x} \frac{u^2 du}{(1+u^2)^2} = \frac{M}{\pi} \left[\operatorname{arctg} x_0 - \operatorname{arctg} x + \left(\frac{x_0}{1+x_0^2} - \frac{x}{1+x^2} \right) \right] < \frac{M}{\pi} \left[\operatorname{arctg} x_0 + \frac{x_0}{1+x_0^2} \right].$$

Поскольку на $[0, 1]$ выполняются неравенства $\operatorname{arctg} x_0 < x_0$ и $\frac{x_0}{1+x_0^2} < x_0$, то $|I_{12}| < \frac{2M}{\pi} x_0$. Пусть $\varepsilon > 0$ — произвольное число. Если x_0 выбрать из условия $\frac{2M}{\pi} x_0 = \varepsilon$, то для любого $x : 0 < x < x_0$ выполняется неравенство $|I_{12}| < \varepsilon$. Фиксируем x_0 и оценим I_{11} : $|I_{11}| \leq \frac{2}{\pi} \int_0^{1/x_0} \frac{u^2 |\psi(xu)|}{(1+u^2)^2} du \leq \max_{0 \leq u \leq 1/x_0} |\psi(xu)|$, так как $\frac{2}{\pi} \int_0^{1/x_0} \frac{u^2 du}{(1+u^2)^2} \leq \frac{2}{\pi} \int_0^\infty \frac{du}{1+u^2} = 1$. Но $\max_{0 \leq u \leq 1/x_0} |\psi(xu)| = \max_{0 \leq \xi \leq x/x_0} |\psi(\xi)| \rightarrow 0$ при $x \rightarrow 0$, следовательно, по заданному $\varepsilon > 0$ найдется $\delta > 0$, такое что при $0 < x < \delta$ выполняется неравенство $\max_{1 \leq \xi \leq \delta/x_0} |\psi(\xi)| < \varepsilon$. Учитывая это, получим $|I_{11}| < \varepsilon$. Переходя к модулю в равенстве (3.7) и учитывая полученное неравенство и неравенство $|I_{12}| < \varepsilon$, имеем $|I_1| < 2\varepsilon$. Отсюда, а также из равенства $\lim_{x \rightarrow 0} I_2 = \frac{A}{2}$ и (3.6) следует утверждение леммы.

Следствие 3.2. Пусть функция $\varphi(x) \in L_1[0, 1]$ и является непрерывной в точке $x = 0$. Тогда справедливо равенство $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2} = \frac{1}{2} \varphi(0)$.

Следствие 3.3. Оператор K действует в пространстве непрерывных функций: если $\varphi(x)$ непрерывная функция на отрезке $[0, 1]$, то функция $\psi(x) = (K\varphi)(x)$ непрерывна на отрезке $[0, 1]$.

Используя теорему Лебега о предельном переходе под знаком интеграла, установим свойства непрерывности оператора K относительно различных типов сходимости.

Теорема Лебега [12, 13]. Пусть почти при всех $\xi \in [a, b]$ выполнены условия: $f_k(\xi) \rightarrow f(\xi)$, $k \rightarrow \infty$, $|f_k(\xi)| \leq F(\xi)$, $k = 1, 2, \dots$ и $F(\xi) \in L_1[a, b]$. Тогда $f(\xi) \in L_1[a, b]$ и возможен предельный переход

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_a^b f_k(\xi) d\xi = \int_a^b f(\xi) d\xi.$$

Лемма 3.3. Пусть последовательность $\{\varphi_k(x)\} \in C[0, 1]$ удовлетворяет условиям: $x \in [0, 1]$, $\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi_k(x) = \varphi(x)$, $|\varphi_k(x)| \leq \varphi_0(x)$, $k = 1, 2, \dots$, где $\varphi_0(x) \in L_1[0, 1]$. Тогда $\lim_{k \rightarrow \infty} K\varphi_k(x) = K\varphi(x)$, $x \in (0, 1]$. Если $\varphi(x)$ является непрерывной в точке $x = 0$, то последнее неравенство будет иметь место на отрезке $[0, 1]$.

Доказательство. Воспользуемся теоремой Лебега о предельном переходе под знаком интеграла.

Полагая $f_k(\xi) = \frac{x\varphi_k(x)}{\pi(x^2 + \xi^2)}$, $f(\xi) = \frac{x\varphi(x)}{\pi(x^2 + \xi^2)}$, $f_0(\xi) = \frac{x\varphi_0(x)}{\pi(x^2 + \xi^2)}$, легко видеть, что при $x > 0$ все требо-

вания теоремы Лебега выполняются. Тогда $\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^1 f_k(\xi) d\xi = \int_0^1 f(\xi) d\xi$, $\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_k(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2} = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2}$,

$0 < x \leq 1$, и $\lim_{k \rightarrow \infty} K\varphi_k(0) = \frac{1}{2} \lim_{k \rightarrow \infty} K\varphi_k(0) = \frac{1}{2} \varphi(0) = K\varphi(0)$ при $x = 0$. Лемма доказана.

Лемма 3.4. Пусть последовательность $\{\varphi_k(x)\} \subset L_1[0, 1]$ удовлетворяет условию

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^x \varphi_k(s) ds = \int_0^x \varphi(s) ds \quad \forall x \in [0, 1], \quad (3.8)$$

где $\varphi \in L_1[0, 1]$ и $\sup_{0 \leq x \leq 1} \left| \int_0^x \varphi_k(s) ds \right| \leq C$. Тогда имеет место равенство $\lim_{k \rightarrow \infty} K\varphi_k(x) = K\varphi(x)$, $0 < x \leq 1$.

Доказательство. Интегрируя по частям, получим следующие равенства:

$$K\varphi(x) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2} = \frac{x}{\pi(x^2 + 1)} \int_0^1 \varphi(s) ds + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \xi \int_0^\xi \varphi(s) ds \frac{d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2}, \quad (3.9)$$

$$K\varphi_k(x) = \frac{x}{\pi(x^2 + 1)} \int_0^1 \varphi_k(s) ds + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \xi \int_0^\xi \varphi_k(s) ds \frac{d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2}. \quad (3.10)$$

Воспользуемся теоремой Лебега о предельном переходе под знаком интеграла. Полагая $f_0(\xi) = \frac{C\xi}{(x^2 + \xi^2)^2}$,

$f_k(\xi) = \frac{\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} \int_0^\xi \varphi_k(s) ds$ и $f(\xi) = \frac{\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} \int_0^\xi \varphi(s) ds$, убедимся в выполнении всех условий теоремы

Лебега при $x > 0$. Следовательно, $\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \xi \int_0^\xi \varphi_k(s) ds \frac{d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2} = \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \xi \int_0^\xi \varphi(s) ds \frac{d\xi}{(x^2 + \xi^2)^2}$. Кроме

того, из (3.8) при $x = 1$ получим следующее равенство: $\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^1 \varphi_k(s) ds = \int_0^1 \varphi(s) ds$. Из равенств (3.9)

и (3.10) в силу полученных предельных соотношений будем иметь $\lim_{k \rightarrow \infty} K\varphi_k(x) = K\varphi(x)$ при $0 < x \leq 1$.

Лемма доказана.

Аналогично доказательству леммы 3.3 доказывается следующее утверждение.

Лемма 3.5. Пусть последовательность $\{\varphi_k(x)\} \subset C[0, 1]$ удовлетворяет условиям: $x \in [0, 1]$, $\lim_{k \rightarrow \infty} \varphi_k(x) = \varphi(x)$, $|\varphi_k(x)| \leq \varphi_0(x)$, $k = 1, 2, \dots$, где $\varphi_0(x) \in L_1[0, 1]$. Тогда $\lim_{k \rightarrow \infty} (K_0\varphi_k)(x) = (K_0\varphi)(x)$, $x \in [0, 1]$.

4. Непрерывность, вполне непрерывность, норма и спектральный радиус интегральных операторов. В данном разделе устанавливаются непрерывность, вполне непрерывность и вычисляются норма и спектральный радиус некоторых интегральных операторов.

Оператор $(K_0\varphi)(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{1 + (x - \xi)^2}$ действует в пространстве $C[0, 1]$ и является вполне непрерывным.

Наиболее общим утверждением является следующая лемма.

Лемма 4.1. Для любого $n \in \mathbb{N}$ оператор $K_0 : L_1[0, 1] \rightarrow C^n[0, 1]$, где $L_1[0, 1]$ — лебегово пространство суммируемых, а $C^n[0, 1]$ — пространство n раз непрерывно дифференцируемых функций на отрезке $[0, 1]$, является вполне непрерывным.

Утверждение леммы проверяется непосредственно.

Рассмотрим интегральный оператор $(K\varphi)(x) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2}$, $0 < x \leq 1$, $(K\varphi)(0) = \frac{\varphi(0)}{2}$.

Лемма 4.2. Оператор K действует в пространстве $C[0, 1]$, но не является вполне непрерывным.

Доказательство. Действие оператора K в пространстве $C[0, 1]$ следует из следствия 3.3. Докажем, что оператор K не является вполне непрерывным.

Рассмотрим семейство нормированных в пространстве $C[0, 1]$ функций $\varphi_n(x) = x^{1/n}$, $n = 1, 2, \dots$

Имеем $(K\varphi_n)(x) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\xi^{1/n} d\xi}{x^2 + \xi^2} = \frac{x^{1/n}}{\pi} \int_0^{1/x} \frac{t^{1/n} dt}{1 + t^2}$, $x > 0$, $(K\varphi_n)(0) = 0$, $n = 1, 2, \dots$. Для каждого

$x > 0$, переходя к пределу при $n \rightarrow \infty$, получим $\lim_{n \rightarrow \infty} (K\varphi_n)(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{1/x} \frac{dt}{1+t^2} = \frac{1}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{1}{x} \geq \frac{1}{4}$ при $0 < x \leq 1$. Отсюда и из равенств $(K\varphi_n)(0) = 0, n = 1, 2, \dots$, вытекает, что семейство $\{K\varphi_n\}$ не может быть равностепенно непрерывным. Следовательно, в силу теоремы Арцела [13] это семейство не может быть компактным. Лемма доказана.

Лемма 4.3. *Справедливы равенства $\rho(K) = \|K\|_{C \rightarrow C} = \frac{1}{2}$, где $\rho(K)$ – спектральный радиус оператора $K : C[0, 1] \rightarrow C[0, 1]$.*

Доказательство. Имеем $|K\varphi(x)| \leq \frac{x\|\varphi\|_C}{\pi} \int_0^1 \frac{d\xi}{x^2 + \xi^2} \leq \frac{1}{2} \|\varphi\|_C$, если $0 < x \leq 1$, и $K\varphi(0) = \frac{1}{2} \varphi(0)$.

Следовательно, $\|K\varphi\|_C \leq \frac{1}{2} \|\varphi\|_C$. Отсюда вытекает непрерывность оператора $K : C[0, 1] \rightarrow C[0, 1]$ и справедливость неравенства $\|K\| \leq \frac{1}{2}$.

Рассмотрим функцию $\varphi_0(t) \equiv 1$. Из равенства $K\varphi(0) = \frac{1}{2} \varphi(0)$ следует неравенство $\|K\varphi_0\|_C \geq \frac{1}{2}$. Отсюда и из неравенства $\|K\| \leq \frac{1}{2}$ получим равенство $\|K\|_{C \rightarrow C} = \frac{1}{2}$. Далее имеем

$$\|K^n\|_{C \rightarrow C} \leq \|K\|_{C \rightarrow C}^n = \frac{1}{2^n}, \quad \|K^n \varphi_0\|_C \geq |K^n \varphi_0(0)| = \frac{1}{2^n} \varphi_0(0) = \frac{1}{2^n}. \tag{4.1}$$

Из второго неравенства (4.1) следует, что $\|K^n\|_{C \rightarrow C} \geq \frac{1}{2^n}$. Отсюда и из первого неравенства (4.1) получим: $\|K^n\|_{C \rightarrow C} = \frac{1}{2^n}$. Согласно определению спектрального радиуса имеем $\rho(K) = \lim_{k \rightarrow \infty} \sqrt[k]{\|K^k\|} = \frac{1}{2}$. Лемма доказана.

Рассмотрим систему интегральных уравнений (2.10). Так как и переменная x , и переменная y изменяются на интервале $(0, 1)$ независимо друг от друга, их можно обозначить одной буквой, например буквой x . Введем обозначения

$$A = \begin{pmatrix} 0 & SK\varphi_2 & K_0\varphi_3 & K\varphi_4 \\ KS\varphi & 0 & SKS\varphi_3 & K_0\varphi_4 \\ K_0\varphi_1 & SKS\varphi_2 & 0 & KS\varphi_4 \\ K\varphi_1 & K_0\varphi_2 & SK\varphi_3 & 0 \end{pmatrix}, \quad I = \begin{pmatrix} J & 0 & 0 & 0 \\ 0 & J & 0 & 0 \\ 0 & 0 & J & 0 \\ 0 & 0 & 0 & J \end{pmatrix}, \tag{4.2}$$

где операторы K, K_0, S определены выше, 0 – нулевой, а J – единичный операторы: $(J\varphi)(x) = \varphi(x), (0\varphi)(x) = 0$ для любой функции $\varphi \in C[0, 1]$. В силу введенных обозначений систему (2.10) можно представить в виде

$$(I + A)\overline{\Phi}(x) = \overline{\Psi}(x), \tag{4.3}$$

где $\overline{\Phi}(x) = (\varphi_1(x), \varphi_2(x), \varphi_3(x), \varphi_4(x))^T, \overline{\Psi}(x) = (\psi_1(x), \psi_2(x), \psi_3(x), \psi_4(x))^T$, а символ T обозначает операцию транспонирования. Так как каждый составляющий оператор матричного оператора A действует в пространстве $C[0, 1]$, то сам оператор A действует в пространстве вектор-функций

$$\overline{C}[0, 1] = \{ \overline{\Phi} = (\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \varphi_4)^T : \varphi_i \in C[0, 1], i = \overline{1, 4} \}$$

с нормой $\|\overline{\Phi}\|_{\overline{C}[0,1]} = \max_{1 \leq i \leq 4} \|\varphi_i\|_{C[0,1]}$.

Лемма 4.4. *Для операторов $A : \overline{C}[0, 1] \rightarrow \overline{C}[0, 1]$ и $A^2 : \overline{C}[0, 1] \rightarrow \overline{C}[0, 1]$ число $\lambda = 1$ является собственным значением, а вектор-функция $\overline{\Phi}_0 = (\varphi_0, \varphi_0, \varphi_0, \varphi_0)^T, \varphi_0(x) \equiv 1$, является единственной собственной функцией этих операторов с точностью до постоянного множителя.*

Доказательство. Покажем справедливость равенства $A\overline{\Phi}_0 = \overline{\Phi}_0$. Вычислим первую координату вектор-функции $A\overline{\Phi}_0$:

$$\begin{aligned} (A\overline{\Phi}_0)_1 &= (SK\varphi_0)(x) + (K_0\varphi_0)(x) + (K\varphi_0)(x) = \frac{1-x}{\pi} \int_0^1 \frac{d\eta}{(1-x)^2 + \eta^2} + \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{d\xi}{1+(x-\xi)^2} + \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{d\eta}{x^2 + \eta^2} = \\ &= \frac{1}{\pi} \left[\left(\operatorname{arctg} \frac{1}{1-x} + \operatorname{arctg}(1-x) \right) + \left(\operatorname{arctg} x + \operatorname{arctg} \frac{1}{x} \right) \right] = \frac{1}{\pi} \left[\frac{\pi}{2} + \frac{\pi}{2} \right] = 1 = \varphi_0(x). \end{aligned}$$

Аналогичными вычислениями можно показать, что и оставшиеся координаты вектор-функции $A\bar{\Phi}_0$ также совпадают с $\varphi_0(x)$.

Отсюда следует равенство $A^2\bar{\Phi}_0 = \bar{\Phi}_0$. Докажем, что равенству $A^2\bar{\Phi} = \bar{\Phi}$ удовлетворяет только вектор-функция $\bar{\Phi}_0$ (с точностью до постоянного множителя).

Предположим противное. Пусть вектор-функция $\bar{\Phi}_1$ удовлетворяет равенству $A^2\bar{\Phi} = \bar{\Phi}$ и является линейно независимой с функцией $\bar{\Phi}_0$.

Определим числа $\mu^+ = \sup\{\mu : \bar{\Phi}_0 - \mu\bar{\Phi}_1 \geq 0\}$, $\mu^- = \inf\{\mu : \bar{\Phi}_0 - \mu\bar{\Phi}_1 \geq 0\}$. Здесь неравенства понимаются покоординатно и при всех $x \in [0, 1]$. Заметим, что хотя бы одна из величин μ^+ и μ^- является конечной. Через μ_0 обозначим одну из величин μ^+ и μ^- , имеющую конечное значение (если обе величины конечны, то μ_0 — любая из них).

Рассмотрим функцию $\bar{\Phi} = \bar{\Phi}_0 - \mu_0\bar{\Phi}_1$. Введенная вектор-функция $\bar{\Phi}$ является неотрицательной и удовлетворяет равенству $A^2\bar{\Phi} = \bar{\Phi}$. Введя обозначение $\bar{\Psi} = A\bar{\Phi}$, получим систему равенств

$$\bar{\Phi} = A\bar{\Psi}, \quad \bar{\Psi} = A\bar{\Phi}. \quad (4.4)$$

Из неотрицательности вектор-функции $\bar{\Phi}$ вытекает неотрицательность вектор-функции $\bar{\Psi}$.

Покажем, что каждая координата вектор-функции $\bar{\Phi} = (\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \varphi_4)^T$ строго положительна на отрезке $[0, 1]$. Действительно, если вектор-функция $\bar{\Phi}$ не является строго положительной, то найдется точка $x_0 \in [0, 1]$, в которой некоторая ее координата обращается в нуль. Для определенности будем предполагать, что $\varphi_1(x_0) = 0$. Для первой координаты первой функции системы (4.4) в точке x_0 получим

$$\varphi_1(x_0) = \frac{1-x_0}{\pi} \int_0^1 \frac{\psi_2(\eta) d\eta}{(1-x_0)^2 + \eta^2} + \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\psi_3(\xi) d\xi}{1+(x_0-\xi)^2} + \frac{x_0}{\pi} \int_0^1 \frac{\psi_4(\eta) d\eta}{x_0^2 + \eta^2} = 0. \quad (4.5)$$

Из этого равенства в силу неотрицательности функций ψ_2, ψ_3 и ψ_4 имеем

$$\begin{cases} \psi_2(\eta) \equiv 0, \psi_3(\xi) \equiv 0, \psi_4(\eta) \equiv 0, & \text{если } 0 < x_0 < 1, \\ \psi_2(0) = 0, \psi_3(\xi) \equiv 0, \psi_4(\eta) \equiv 0, & \text{если } x_0 = 1, \\ \psi_2(\eta) \equiv 0, \psi_3(\xi) \equiv 0, \psi_4(0) = 0, & \text{если } x_0 = 0. \end{cases}$$

Во всех трех случаях имеет место тождество $\psi_3(\xi) \equiv 0$. Поэтому для третьей координаты второй функции системы (4.4) получим $\psi_3(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) d\xi}{1+(x-\xi)^2} + \frac{1-x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_2(\eta) d\eta}{(1-x)^2 + (1-\eta)^2} + \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) d\eta}{x^2 + \eta^2} \equiv 0$. Из полученного тождества в силу неотрицательности функций φ_1, φ_2 и φ_4 приходим к следующим тождествам:

$$\varphi_1(\xi) \equiv 0, \quad \varphi_2(\eta) \equiv 0, \quad \varphi_4(\eta) \equiv 0. \quad (4.6)$$

Так как $\varphi_1(\xi) \equiv 0$, то в равенстве (4.5) можно положить $x_0 = 1/2$. Следовательно, $\psi_2(\eta) \equiv 0$. Для второй координаты второй функции системы (4.4) имеем

$$\psi_2(x) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_1(\xi) d\xi}{x^2 + (1-\xi)^2} + \frac{1-x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_3(\xi) d\xi}{(1-x)^2 + (1-\xi)^2} + \frac{1}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_4(\eta) d\eta}{1+(x-\eta)^2} \equiv 0.$$

Из этого тождества в силу неотрицательности функций φ_1, φ_3 и φ_4 получим $\varphi_1(\xi) \equiv 0, \varphi_3(\xi) \equiv 0$ и $\varphi_4(\eta) \equiv 0$. Отсюда и из тождеств (4.6) вытекает, что вектор-функция $\bar{\Phi}(x)$ тождественно равна нулю, т.е. $\bar{\Phi}_0(x) - \mu_0\bar{\Phi}_1(x) \equiv 0$. Полученное тождество противоречит линейной независимости вектор-функций $\bar{\Phi}_0(x)$ и $\bar{\Phi}_1(x)$.

Таким образом, каждая координата вектор-функции $\bar{\Phi}(x)$ строго положительна. Это противоречит выбору величины μ_0 . Следовательно, вектор-функция $\bar{\Phi}_0(x)$ является единственной собственной функцией, отвечающей собственному значению $\lambda = 1$.

Покажем, что и для интегрального оператора A вектор-функция $\bar{\Phi}_0(x)$ является единственной собственной функцией (с точностью до постоянного множителя), отвечающей собственному значению $\lambda = 1$. Если допустить, что имеется еще другая собственная функция, отвечающая собственному значению $\lambda = 1$, то она является собственной функцией и для интегрального оператора A^2 . Но у оператора A^2 имеется

только одна собственная функция (с точностью до постоянного множителя), отвечающая собственному значению $\lambda = 1$. Следовательно, и у оператора A всего одна собственная функция (с точностью до постоянного множителя), отвечающая собственному значению $\lambda = 1$. Лемма доказана.

Следствие 4.1. Однородное уравнение $(I + A)\bar{\Phi} = 0$ имеет только тривиальное решение.

Лемма 4.5. Для спектрального радиуса оператора $A : \bar{C} \rightarrow \bar{C}$, где $\bar{C} = \bar{C}[0, 1]$, и норм операторов A^k , $k = 1, 2, \dots$, справедливы равенства $\rho(A) = \|A^k\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} = 1$.

Доказательство. Для любой вектор-функции $\bar{\Phi} \in \bar{C}[0, 1]$ выполнены неравенства $-\|\bar{\Phi}\|_{\bar{C}} \bar{\Phi}_0 \leq \bar{\Phi}(x) \leq \|\bar{\Phi}\|_{\bar{C}} \bar{\Phi}_0(x)$, где $\bar{\Phi}_0(x)$ – собственная функция оператора A , отвечающая собственному значению $\lambda = 1$. Применяя оператор A к каждому члену двойного неравенства, в силу неотрицательности ядер составляющих операторов оператора A имеем $-\|\bar{\Phi}\|_{\bar{C}} \bar{\Phi}_0(x) \leq (A\bar{\Phi})(x) \leq \|\bar{\Phi}\|_{\bar{C}} \bar{\Phi}_0(x)$. Переходя к нормам в двойном неравенстве, получим $\|A\bar{\Phi}\|_{\bar{C}} \leq \|\bar{\Phi}\|_{\bar{C}}$. Из полученного неравенства следует, что $\|A\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} \leq 1$. Заметим, что $\lambda = 1$ является собственным значением оператора A , поэтому в последнем соотношении может иметь место только равенство $\|A\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} = 1$. Из этого равенства, в силу приведенного выше замечания, для любого $k = 2, 3, \dots$ получим равенство $\|A^k\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} = 1$, из которого, в свою очередь, следует $\rho(A) = \lim_{k \rightarrow \infty} \sqrt[k]{\|A^k\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}}} = 1$. Лемма доказана.

5. Равнотепенная непрерывность семейств функций. Пусть x_0 – фиксированная точка отрезка $[0, 1]$. Семейство $\{h_k(x)\}$ назовем равнотепенно непрерывным в точке x_0 , если для любого $\varepsilon > 0$ найдется $\delta > 0$, такое, что для всех $x \in [0, 1]$, удовлетворяющих условию $|x - x_0| < \delta$, выполняется неравенство $|h_k(x) - h_k(x_0)| < \varepsilon$ для всех $k = 1, 2, \dots$

Лемма 5.1. Пусть семейство $\{h_k = h_k(x)\}$ равномерно ограничено на отрезке $[0, 1]$ ($|h_k(x)| \leq C$, $x \in [0, 1]$, $k = 1, 2, \dots$) и равнотепенно непрерывно в точке $x = 0$. Тогда семейство $\{g_k = Kh_k\}$ равнотепенно непрерывно на отрезке $[0, 1]$.

Доказательство. Имеем

$$|Kh_k(x) - Kh_k(0)| = \left| \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{h_k(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2} - \frac{h_k(0)}{2} \right| = \left| \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{h_k(\xi) d\xi}{x^2 + \xi^2} - \frac{x}{\pi} - \int_0^1 \frac{h_k(0) d\xi}{x^2 + \xi^2} + \frac{h_k(0)}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{1}{x} - \frac{h_k(0)}{2} \right| \leq \left| \frac{h_k(0)}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{1}{x} - \frac{h_k(0)}{2} \right| + \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{|h_k(\xi) - h_k(0)|}{x^2 + \xi^2} d\xi \equiv I_1 + I_2. \tag{5.1}$$

Пусть $\varepsilon > 0$ – произвольное число. Число $x_0 > 0$ выберем таким, чтобы

$$\frac{2C}{\pi} x_0 < \frac{\varepsilon}{3}. \tag{5.2}$$

Тогда для $0 < x < x_0$ получим

$$I_1 = \left| \frac{h_k(0)}{\pi} \left(\operatorname{arctg} \frac{1}{x} - \frac{\pi}{2} \right) \right| = \frac{|h_k(0)|}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \operatorname{arctg} \frac{1}{x} \right) \leq \frac{C}{\pi} \operatorname{arctg} x < \frac{C}{\pi} x < \frac{C}{\pi} x_0 < \frac{\varepsilon}{3}. \tag{5.3}$$

Оценим второе слагаемое I_2 :

$$I_2 = \frac{1}{\pi} \int_0^{1/x} \frac{|h_k(xu) - h_k(0)|}{1 + u^2} du = \frac{1}{\pi} \int_0^{1/x_0} \frac{|h_k(xu) - h_k(0)|}{1 + u^2} du + \frac{1}{\pi} \int_{1/x_0}^{1/x} \frac{|h_k(xu) - h_k(0)|}{1 + u^2} du \equiv I_{21} + I_{22}.$$

Для интеграла I_{22} приходим к оценке

$$I_{22} \leq \frac{1}{\pi} \int_{1/x_0}^{1/x} \frac{2C du}{1 + u^2} = \frac{2C}{\pi} \left[\operatorname{arctg} \frac{1}{x} - \operatorname{arctg} \frac{1}{x_0} \right] = \frac{2C}{\pi} [\operatorname{arctg} x_0 - \operatorname{arctg} x] \leq \frac{2C}{\pi} \operatorname{arctg} x_0 < \frac{2Cx_0}{\pi} < \frac{\varepsilon}{3}. \tag{5.4}$$

Для доказательства последнего неравенства мы воспользовались неравенством (5.2).

Фиксируем точку x_0 , удовлетворяющую неравенству (5.2), и рассмотрим интеграл I_{21} . Поскольку семейство $\{h_k\}$ равнотепенно непрерывно в точке $x = 0$, то по заданному $\varepsilon > 0$ можно найти такое $\delta > 0$,

что для любого $t : 0 < t < \delta$ выполняется $|h_k(t) - h_k(0)| < \frac{\varepsilon}{3}$. Отсюда при $t = xu$ и $0 < u < 1/x_0$, где x удовлетворяет условию $x < \delta x_0$, следует $|h_k(xu) - h_k(0)| < \frac{\varepsilon}{3}$. Имеем

$$I_{21} = \frac{1}{\pi} \int_0^{1/x_0} \frac{|h_k(xu) - h_k(0)|}{1+u^2} du < \frac{\varepsilon}{3\pi} \int_0^{1/x_0} \frac{du}{1+u^2} = \frac{\varepsilon}{3\pi} \operatorname{arctg} \frac{1}{x_0} \leq \frac{\varepsilon}{3\pi} \frac{\pi}{2} = \frac{\varepsilon}{6} < \frac{\varepsilon}{3}.$$

Отсюда и из (5.1) в силу (5.3) и (5.4) получим $|Kh_k(x) - Kh_k(0)| < \varepsilon/3 + \varepsilon/3 + \varepsilon/3 = \varepsilon$.

Таким образом, нами доказана равностепенная непрерывность семейства $\{g_k = Kh_k\}$ в точке $x = 0$. Докажем равностепенную непрерывность этого семейства на всем отрезке $[0, 1]$.

Пусть $\varepsilon > 0$ — произвольное число. Мы должны показать существование такого числа $\delta > 0$, что если $|x - y| < \delta$, то $|g(x) - g(y)| < \varepsilon$. Для простоты записи индекс k опущен.

Из равностепенной непрерывности семейства $\{g_k = Kh_k\}$ в точке $x = 0$ следует существование такого $\delta_0 > 0$, что из условия $0 < x \leq \delta_0$ вытекает справедливость неравенства $|g(x) - g(0)| < \varepsilon/3$.

Фиксируем δ_0 и рассмотрим семейство $\{g_k = Kh_k\}$ на отрезке $[\delta_0, 1]$. Из леммы 3.1 вытекает ограниченность семейства $\{g_k = Kh_k\}$ в пространстве $C^1[\delta_0, 1]$. Отсюда следует равностепенная непрерывность этого семейства в $C[\delta_0, 1]$, т.е. существует такое $\delta_1 > 0$, что для любых $x, y \in [\delta_0, 1]$, удовлетворяющих условию $|x - y| < \delta_1$, вытекает справедливость неравенства $|g(x) - g(y)| < \varepsilon/3$.

Положим $\delta = \min\{\delta_0, \delta_1\}$. Пусть $x, y \in [0, 1]$ и $|x - y| < \delta$. Возможны случаи: 1) $0 \leq x, y \leq \delta_0$; 2) $\delta_0 \leq x, y \leq 1$; 3) $0 \leq x < \delta_0 < y \leq 1$.

Для случая 1) имеем $|g_k(x) - g_k(y)| \leq |g_k(x) - g_k(0)| + |g_k(0) - g_k(y)| < \varepsilon/3 + \varepsilon/3 < \varepsilon$.

Для случая 2) имеем $|g_k(x) - g_k(y)| < \varepsilon/3$.

Для случая 3) имеем $|g_k(x) - g_k(y)| < |g_k(x) - g_k(0)| + |g_k(0) - g_k(\delta_0)| + |g_k(\delta_0) - g_k(y)| < \varepsilon$.

Лемма доказана.

Лемма 5.2. Пусть семейство функций $\{h_k(x)\} \in C[0, 1]$ равномерно ограничено на отрезке $[0, 1]$, т.е. $\|h_k\|_C \leq C$, и равностепенно непрерывно в точке $x = 0$. Тогда семейство $\{\varphi_k = (I - K^2)^{-1}h_k\}$ равностепенно непрерывно в точке $x = 0$.

Доказательство. Так как норма $\|K\|_{C \rightarrow C} = 1/2$, то ряд Неймана [13] (индекс k для простоты опущен) $\varphi = (I - K^2)^{-1}h = h + K^2h + K^4h + \dots$ сходится равномерно на отрезке $[0, 1]$. В силу оценки

$$\|K^{2n}h\|_C \leq \|K\|_{C \rightarrow C}^{2n} \|h\|_C \leq \frac{C}{2^{2n}} = \frac{C}{4^n} \text{ имеем } \|K^{2n}h + K^{2(n+1)}h + \dots\|_C \leq C \left(\frac{1}{4^n} + \frac{1}{4^{n+1}} + \dots \right) = \frac{C}{3 \cdot 4^{n-1}}.$$

Отсюда при $\frac{C}{4^{n-1}} < \varepsilon$ получим

$$\|K^{2n}h + K^{2(n+1)}h + \dots\|_C < \varepsilon/3. \quad (5.5)$$

Рассмотрим приращение

$$\varphi(x) - \varphi(0) = (I - K^2)^{-1}h(x) - (I - K^2)^{-1}h(0) = [h(x) - h(0)] + [K^2h(x) - K^2h(0)] + \dots$$

Для заданного $\varepsilon > 0$ из равностепенной непрерывности семейства $\{h_k = h_k(x)\}$ следует существование такого $\delta_0 > 0$, что из условия $x < \delta_0$ вытекает $|h(x) - h(0)| < \frac{\varepsilon}{3n}$. Применяя $2k$ ($k = 1, 2, \dots, n-1$) раз лемму 5.1, найдем $\delta_k > 0$, такое, что из условия $x < \delta_k$ следует неравенство $|K^{2k}h(x) - K^{2k}h(0)| < \frac{\varepsilon}{3n}$ ($k = 1, 2, \dots, n-1$). Положим $\delta = \min\{\delta_0, \delta_1, \dots, \delta_{n-1}\}$. Из последних неравенств при $x < \delta$ получим

$$\left| [h(x) - h(0)] + [K^2h(x) - K^2h(0)] + \dots + [K^{2(n-1)}h(x) - K^{2(n-1)}h(0)] \right| < n \frac{\varepsilon}{3n} = \frac{\varepsilon}{3}. \quad (5.6)$$

Из неравенства (5.5) имеем

$$\begin{aligned} & \left| [K^{2n}h(x) - K^{2n}h(0)] + [K^{2(n+1)}h(x) - K^{2(n+1)}h(0)] + \dots \right| \leq \\ & \leq |K^{2n}h(x) + K^{2(n+1)}h(x)| + |K^{2n}h(0) + K^{2(n+1)}h(0) + \dots| < \varepsilon/3 + \varepsilon/3 = 2\varepsilon/3. \end{aligned} \quad (5.7)$$

Из неравенств (5.6) и (5.7) окончательно получим $|\varphi(x) - \varphi(0)| < \varepsilon$. Лемма доказана.

Лемма 5.3. Пусть семейство функций $\{h_k = h_k(x)\} \in C[0, 1]$ равномерно ограничено на отрезке $[0, 1]$, т.е. $\|h_k\|_C \leq C$, и равностепенно непрерывно на отрезке $[0, \sigma]$, где $0 < \sigma \leq 1$. Тогда семейство $\{\varphi_k = (I - K^2)^{-1}h_k\}$ равностепенно непрерывно на $[0, \sigma]$.

Доказательство. Пусть $\varepsilon > 0$ — произвольное число. По заданному ε число n выберем таким образом, чтобы имело место неравенство (5.5). По условию семейство $\{h_k = h_k(x)\}$ равностепенно непрерывно на отрезке $[0, \sigma]$, а семейства $\{K^2h\}, \{K^4h\}, \dots, \{K^{2(n-1)}h\}$ равностепенно непрерывны на отрезке $[0, 1]$ в силу леммы 5.1; следовательно, семейство функций $\{\psi(x) = h + K^2h + K^4h + \dots + K^{2(n-1)}h\}$ равностепенно непрерывно на отрезке $[0, \sigma]$. По заданному ε число $\delta > 0$ выберем так, чтобы $|\psi(x) - \psi(y)| < \varepsilon/3$, если $x, y \in [0, \sigma], |x - y| < \delta$. Так как $|\varphi(x) - \varphi(y)| \leq |\psi(x) - \psi(y)| + |R_n h(x)| + |R_n h(y)|$, где $R_n h(t) = \varphi(t) - \psi(t)$, то из (5.5) и неравенства $|\psi(x) - \psi(y)| < \varepsilon/3$ вытекает $|\varphi(x) - \varphi(y)| < \varepsilon$ для всех $x, y \in [0, \sigma], |x - y| < \delta$. Лемма доказана.

6. Однозначная разрешимость системы интегральных уравнений в пространстве непрерывных функций. В этом разделе доказывается корректная разрешимость оператора $A : \overline{C} \rightarrow \overline{C}$ ($\overline{C} = \overline{C}[0, 1]$), где операторы I и A определены равенствами (4.2), и однозначная разрешимость системы интегральных уравнений (4.3) в пространстве $\overline{C}[0, 1]$.

Теорема 6.1. *Оператор $(I + A) : \overline{C}[0, 1] \rightarrow \overline{C}[0, 1]$ является корректно разрешимым, т.е. существует такое $d > 0$, что для любой вектор-функции $\overline{\Phi} \in \overline{C}[0, 1]$ выполнено*

$$\|(I + A)\overline{\Phi}\|_{\overline{C}} \geq d\|\overline{\Phi}\|_{\overline{C}}. \quad (6.1)$$

Доказательство. Предположим противное: неравенство (6.1) не выполнено. Тогда существует последовательность нормированных вектор-функций

$$\overline{\Phi}_k = (\varphi_{1k}, \varphi_{2k}, \varphi_{3k}, \varphi_{4k})^T, \quad \|\overline{\Phi}_k\|_{\overline{C}} = 1, \quad \|\varphi_{ik}\|_C \leq 1, \quad i = \overline{1, 4}, \quad k = 1, 2, \dots, \quad (6.2)$$

для которой имеет место предельное соотношение $\|\overline{\Phi}_k + A\overline{\Phi}_k\|_{\overline{C}} \rightarrow 0$ при $k \rightarrow \infty$. Это соотношение в координатах можно записать в следующем виде:

$$\begin{aligned} \varphi_{1k} + SK\varphi_{2k} + K_0\varphi_{3k} + K\varphi_{4k} = \psi_{1k} \rightarrow 0, & \quad KS\varphi_{1k} + \varphi_{2k} + SKS\varphi_{3k} + K_0\varphi_{4k} = \psi_{2k} \rightarrow 0, \\ K_0\varphi_{1k} + SKS\varphi_{2k} + \varphi_{3k} + KS\varphi_{4k} = \psi_{3k} \rightarrow 0, & \quad K\varphi_{1k} + K_0\varphi_{2k} + SK\varphi_{3k} + \varphi_{4k} = \psi_{4k} \rightarrow 0, \end{aligned} \quad (6.3)$$

где сходимость равномерна по $x \in [0, 1]$. Из равенства (6.2) следует, что $\|\varphi_{ik}\|_C \leq 1, i = \overline{1, 4}, k = 1, 2, \dots$

В приводимых ниже рассуждениях неоднократно используется процедура выбора подпоследовательности из последовательностей $\{\varphi_{ik}\}, i = \overline{1, 4}, k = 1, 2, \dots$. Во избежание загромождения записи дополнительными индексами без ограничения общности будем считать, что сама последовательность $\{\varphi_{ik}\}$ удовлетворяет соответствующим предельным соотношениям.

Так как K_0 — вполне непрерывный оператор, то при $k \rightarrow \infty$ существуют следующие пределы:

$(K_0\varphi_{3k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{13}(x), (K_0\varphi_{4k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{24}(x), (K_0\varphi_{1k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{31}(x), (K_0\varphi_{2k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{42}(x)$ равномерно по $x \in [0, 1]$;

$(SK\varphi_{2k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{12}(x), (SKS\varphi_{3k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{23}(x), (KS\varphi_{4k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{34}(x), (SK\varphi_{3k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{43}(x)$ в каждой точке $x \in [0, 1]$ и равномерно на каждом отрезке $[0, \sigma], 0 < \sigma < 1$;

$(K\varphi_{4k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{14}(x), (KS\varphi_{1k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{21}(x), (SKS\varphi_{2k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{32}(x), (K\varphi_{1k})(x) \rightarrow \tilde{\varphi}_{41}(x)$ в каждой точке $x \in [0, 1]$ и равномерно на каждом отрезке $[\delta, 1], 0 < \delta < 1$.

В силу полученных соотношений из (6.3) при $k \rightarrow \infty$ будем иметь:

$$\begin{aligned} \varphi_{1k}(x) \rightarrow -\tilde{\varphi}_{12}(x) - \tilde{\varphi}_{13}(x) - \tilde{\varphi}_{14}(x) \equiv \varphi_1(x), & \quad \varphi_{2k}(x) \rightarrow -\tilde{\varphi}_{21}(x) - \tilde{\varphi}_{23}(x) - \tilde{\varphi}_{24}(x) \equiv \varphi_2(x), \\ \varphi_{3k}(x) \rightarrow -\tilde{\varphi}_{31}(x) - \tilde{\varphi}_{32}(x) - \tilde{\varphi}_{34}(x) \equiv \varphi_3(x), & \quad \varphi_{4k}(x) \rightarrow -\tilde{\varphi}_{41}(x) - \tilde{\varphi}_{42}(x) - \tilde{\varphi}_{43}(x) \equiv \varphi_4(x) \end{aligned}$$

в каждой точке $x \in [0, 1]$ и равномерно на каждом отрезке $[\delta, \sigma]: 0 < \delta < \sigma < 1$.

Таким образом, из полученных соотношений получим

$$\overline{\Phi}_k(x) \rightarrow \overline{\Phi}(x), \quad k \rightarrow \infty, \quad \overline{\Phi}(x) = (\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \varphi_4)^T, \quad (6.4)$$

в каждой точке $x \in [0, 1]$, причем сходимость равномерна на каждом отрезке $[\delta, \sigma]: 0 < \delta < \sigma < 1$.

Заметим, что вектор-функция $\overline{\Phi}(x)$ определена на отрезке $[0, 1]$ и непрерывна на интервале $(0, 1)$. Из соотношения (6.4) следует, что $A\overline{\Phi}_k(x) \rightarrow A\overline{\Phi}(x)$ при $k \rightarrow \infty$ во всех точках $x \in [0, 1]$ и равномерно на каждом отрезке $[\delta, \sigma]: 0 < \delta < \sigma < 1$. Действительно, из свойств оператора K (см. лемму 3.3) следует, что $KS\varphi_{1k} \rightarrow KS\varphi_1, K\varphi_{1k} \rightarrow K\varphi_1, SK\varphi_{2k} \rightarrow SK\varphi_2, SKS\varphi_{2k} \rightarrow SKS\varphi_2, SKS\varphi_{3k} \rightarrow SKS\varphi_3, SK\varphi_{3k} \rightarrow SK\varphi_3, K\varphi_{4k} \rightarrow K\varphi_4, KS\varphi_{4k} \rightarrow KS\varphi_4$ при $k \rightarrow \infty$ для всех точек $x \in [0, 1]$ и равномерно на каждом отрезке $[\delta, \sigma]: 0 < \delta < \sigma < 1$.

Из свойств оператора K_0 (см. леммы 3.5 и 4.1) следует сходимость $K_0\varphi_{mk}(x) \rightarrow K_0\varphi_m(x)$ при $k \rightarrow \infty$, $m = \overline{1, 4}$, равномерно по x на отрезке $[0, 1]$.

Покажем, что функция $\overline{\Phi}(x)$ является равномерным пределом последовательности $\{\overline{\Phi}_k(x)\}$ на всем отрезке $[0, 1]$. Действительно, так как предельное соотношение (6.4) равномерно на каждом отрезке $[\delta, \sigma]$, $0 < \delta < \sigma < 1$, то достаточно доказать равномерную сходимость последовательности $\{\overline{\Phi}_k(x)\}$ в малой окрестности точек $x = 0$ и $x = 1$.

Этот факт установим поэтапно. Сначала докажем равномерную сходимость последовательностей $\{\varphi_{1k}(x)\}$ и $\{\varphi_{4k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 0$.

С этой целью рассмотрим систему

$$\varphi_{1k} + K\varphi_{4k} = \psi'_{1k}, \quad K\varphi_{1k}(x) + \varphi_{4k} = \psi'_{4k} \quad (\psi'_{1k} = \psi_{1k} - SK\varphi_{2k} - K_0\varphi_{3k}, \quad \psi'_{4k} = \psi_{4k} - K_0\varphi_{2k} - SK\varphi_{3k}),$$

которая образована из первого и четвертого уравнений системы (6.3).

Применим ко второму уравнению этой системы оператор K и затем, вычитая полученное соотношение из первого уравнения, будем иметь

$$\varphi - K^2\varphi = h \quad (\varphi = \varphi_{1k}, \quad h = h_{1k} = \psi'_{1k} - K\psi'_{4k}), \quad (6.4')$$

или $(I - K^2)\varphi = h$. Так как оператор $I - K^2$ является обратимым, то из (6.4') получим $\varphi = (I - K^2)^{-1}h$. Из ограниченности последовательностей $\{\varphi_{2k}(x)\}$ и $\{\varphi_{3k}(x)\}$ в силу леммы 3.1 следует равномерная непрерывность семейств $\{(SK\varphi_{2k})(x)\}$ и $\{(SK\varphi_{3k})(x)\}$ на отрезке $[0, \sigma]$. Последовательности $\{\psi_{1k}(x)\}$, $\{\psi_{4k}(x)\}$, $\{(K_0\varphi_{2k})(x)\}$ и $\{(K_0\varphi_{3k})(x)\}$ равномерно сходятся на $[0, 1]$. Поэтому семейства $\{\psi'_{1k}(x)\}$ и $\{\psi'_{4k}(x)\}$ равномерно ограничены на $[0, 1]$ и равномерно непрерывны на $[0, \sigma]$. Это свойство сохраняется и для семейства $\{h = h_{1k}(x)\}$ в силу леммы 5.1. Отсюда и из леммы 5.3 вытекает равномерная непрерывность семейства $\{\varphi = \varphi_{1k} = (I - K^2)^{-1}h_{1k}\}$ на отрезке $[0, \sigma]$.

Полагая $\varphi = \varphi_{4k}(x)$, $h = h_{4k}(x) = \psi'_{4k}(x) - K\psi'_{1k}(x)$ в (6.4') и проведя аналогичное рассуждение, получим равномерную непрерывность семейства $\{\varphi = \varphi_{4k} = (I - K^2)^{-1}h_{4k}\}$ на отрезке $[0, \sigma]$. Равностепенная непрерывность семейств $\{\varphi_{1k}(x)\}$ и $\{\varphi_{4k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 0$ доказана.

Докажем равномерную непрерывность семейств $\{\varphi_{2k}(x)\}$ и $\{\varphi_{3k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 1$. При этом будем использовать установленное ранее свойство равностепенной непрерывности семейств $\{\varphi_{1k}(x)\}$ и $\{\varphi_{4k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 0$.

Рассмотрим систему

$$\varphi_{2k} + SKS\varphi_{3k} = \psi'_{2k}, \quad SKS\varphi_{2k} + \varphi_{3k} = \psi'_{3k} \quad (\psi'_{2k} = \psi_{2k} - KS\varphi_{1k} - K_0\varphi_{4k}, \quad \psi'_{3k} = \psi_{3k} - K_0\varphi_{1k} - KS\varphi_{4k}),$$

которая образована из второго и третьего уравнений системы (6.3).

Применим ко второму уравнению этой системы оператор SKS и вычтем полученное соотношение из первого уравнения. Получим $\varphi_{2k}(x) - ((SKS)^2\varphi_{2k})(x) = \psi'_{2k}(x) - (SKS\psi'_{3k})(x)$, т.е. $\varphi - (SKS)^2\varphi = h$, где $\varphi = \varphi_{2k}(x)$, $h = h_{2k} = \psi'_{2k}(x) - (SKS\psi'_{3k})(x)$. Полученное уравнение можно записать в виде $\varphi - SK^2S\varphi = h$. Применив оператор S к этому равенству, получим $(I - K^2)S\varphi = Sh$. Так как оператор $I - K^2$ является обратимым, то отсюда имеем $S\varphi = (I - K^2)^{-1}Sh$. Применим оператор S к этому равенству. Тогда $\varphi = S(I - K^2)^{-1}Sh$. Из равностепенной непрерывности семейств $\{\varphi_{1k}(x)\}$ и $\{\varphi_{4k}(x)\}$ на отрезке $[0, \sigma]$ вытекает равномерная непрерывность семейств $\{(KS\varphi_{1k})(x)\}$ и $\{(KS\varphi_{4k})(x)\}$ на отрезке $[1 - \sigma, 1]$. Последовательности $\{\psi_{2k}(x)\}$, $\{\psi_{3k}(x)\}$, $\{(K_0\varphi_{1k})(x)\}$ и $\{(K_0\varphi_{4k})(x)\}$ равномерно сходятся на отрезке $[0, 1]$. Поэтому семейства $\{\psi'_{2k}(x)\}$ и $\{\psi'_{3k}(x)\}$ равномерно ограничены на отрезке $[0, 1]$ и равномерно непрерывны на отрезке $[1 - \sigma, 1]$. Отсюда в силу леммы 5.3 вытекает равномерная непрерывность семейства $\{\varphi = \varphi_{2k} = S(I - K^2)^{-1}Sh_{2k}\}$ на отрезке $[1 - \sigma, 1]$.

Положим $\varphi - SK^2S\varphi = h$ и $\varphi = \varphi_{3k}(x)$, $h = h_{3k}(x) = \psi'_{3k}(x) - (SKS\psi'_{2k})(x)$. Проведя аналогичное рассуждение, получим равномерную непрерывность семейства $\{\varphi = \varphi_{3k}(x) = S(I - K^2)^{-1}Sh_{3k}\}$ на отрезке $[1 - \sigma, 1]$.

Равностепенная непрерывность семейств $\{\varphi_{2k}(x)\}$ и $\{\varphi_{3k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 1$ доказана.

Докажем равномерную непрерывность семейства $\{\varphi_{1k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 1$ и семейства $\{\varphi_{2k}(x)\}$ в окрестности точки $x = 0$. Рассмотрим систему

$$\varphi_{1k} + SKS\varphi_{2k} = \psi''_{1k}, \quad KS\varphi_{1k} + \varphi_{2k} = \psi''_{2k} \quad (\psi''_{1k} = \psi_{1k} - K_0\varphi_{3k} - K\varphi_{4k}, \quad \psi''_{2k} = \psi_{2k} - SKS\varphi_{2k} - K_0\varphi_{4k}),$$

которая составлена из первых двух уравнений системы (6.3).

Применим ко второму уравнению этой системы оператор SK и затем, вычитая полученное соотношение из первого уравнения, будем иметь $\varphi_{1k} - SK^2S\varphi_{1k} = \psi''_{1k} - SK\psi''_{2k}$, т.е. $(I - K^2)S\varphi_{1k} = S\psi''_{1k} - K\psi''_{2k}$. Отсюда $S\varphi_{1k} = (I - K^2)^{-1}(S\psi''_{1k} - K\psi''_{2k})$ и, следовательно, $\varphi_{1k} = S(I - K^2)^{-1}(S\psi''_{1k} - K\psi''_{2k})$. Так как оператор K_0 является вполне непрерывным, то семейства $\{K_0\varphi_{3k}\}$ и $\{K_0\varphi_{4k}\}$ — равностепенно непрерывны на отрезке $[0, 1]$. Из равностепенной непрерывности семейства $\{\varphi_{2k}\}$ в окрестности точки $x = 1$ и семейства $\{\varphi_{4k}\}$ в окрестности точки $x = 0$ в силу леммы 5.1 следует равностепенная непрерывность семейств $\{SKS\varphi_{2k}\}$ и $\{K\varphi_{4k}\}$ на отрезке $[0, 1]$. Отсюда вытекает равностепенная непрерывность семейств $\{\psi''_{1k} = \psi_{1k} - K_0\varphi_{3k} - K\varphi_{4k}\}$ и $\{\psi''_{2k} = \psi_{2k} - SKS\varphi_{2k} - K_0\varphi_{4k}\}$ на отрезке $[0, 1]$, и поэтому семейство $\{\varphi_{1k}(x)\}$ равностепенно непрерывно на отрезке $[0, 1]$.

Применяя к первому уравнению оператор KS и вычитая полученное соотношение из второго уравнения, получим $\varphi_{2k}(x) - (K^2\varphi_{2k})(x) = \psi''_{2k}(x) - (KS\psi''_{1k})(x)$, т.е. $\varphi_{2k} = (I - K^2)^{-1}(\psi''_{2k}(x) - (KS\psi''_{1k})(x))$. Так как семейства $\{\psi''_{1k}\}$ и $\{\psi''_{2k}\}$ равностепенно непрерывны на отрезке $[0, 1]$, то и семейство $\{\varphi_{2k}\}$ равностепенно непрерывно на отрезке $[0, 1]$.

Равностепенная непрерывность семейства $\{\varphi_{1k}\}$ в окрестности точки $x = 1$ и семейства $\{\varphi_{2k}\}$ в окрестности точки $x = 0$ доказана. Таким образом, нами установлена равностепенная непрерывность семейств $\{\varphi_{1k}\}$ и $\{\varphi_{2k}\}$ на отрезке $[0, 1]$.

Докажем равностепенную непрерывность семейств $\{\varphi_{3k}\}$ и $\{\varphi_{4k}\}$ на $[0, 1]$.
Рассмотрим систему

$$\varphi_{3k} + KS\varphi_{4k} = \psi''_{3k}, \quad SK\varphi_{3k} + \varphi_{4k} = \psi''_{4k} \quad (\psi''_{3k} = \psi_{3k} - K_0\varphi_{1k} - SKS\varphi_{2k}, \quad \psi''_{4k} = \psi_{4k} - K\varphi_{1k} - K_0\varphi_{2k}),$$

которая составлена из последних двух уравнений системы (6.3). Из этой системы находим

$$\varphi_{3k}(x) = (I - K^2)^{-1}(\psi''_{3k}(x) - KS\psi''_{4k}(x)), \quad \varphi_{4k}(x) = S(I - K^2)^{-1}(S\psi''_{3k}(x) - K\psi''_{4k}(x)).$$

Так как семейства $\{\psi''_{3k}(x)\}$ и $\{\psi''_{4k}(x)\}$ равностепенно непрерывны на отрезке $[0, 1]$, то и семейства $\{\varphi_{3k}(x)\}$ и $\{\varphi_{4k}(x)\}$ являются равностепенно непрерывными на отрезке $[0, 1]$.

Таким образом, нами показано, что семейства $\{\varphi_{1k}(x)\}$, $\{\varphi_{2k}(x)\}$, $\{\varphi_{3k}(x)\}$ и $\{\varphi_{4k}(x)\}$ являются равностепенно непрерывными на отрезке $[0, 1]$. Тогда из теоремы Арцела вытекает равномерная сходимость (без ограничения общности) последовательности $\bar{\Phi}_k(x) = (\varphi_{1k}(x), \varphi_{2k}(x), \varphi_{3k}(x), \varphi_{4k}(x))^T$ к функции $\bar{\Phi}(x) = (\varphi_1(x), \varphi_2(x), \varphi_3(x), \varphi_4(x))^T$, причем $\bar{\Phi} \in \bar{C}$.

Переходя к пределу в (6.3) при $k \rightarrow \infty$, получим

$$\begin{aligned} \varphi_1 + SK\varphi_2 + K_0\varphi_3 + K\varphi_4 &= 0, & KS\varphi_1 + \varphi_2 + SKS\varphi_3 + K_0\varphi_4 &= 0, \\ K_0\varphi_1 + SKS\varphi_2 + \varphi_3 + KS\varphi_4 &= 0, & K\varphi_1 + K_0\varphi_2 + SK\varphi_3 + \varphi_4 &= 0. \end{aligned} \quad (6.5)$$

Так как $\|\bar{\Phi}_k\|_{\bar{C}} = 1$ и $\|\bar{\Phi}_k - \bar{\Phi}\|_{\bar{C}} \rightarrow 0$, то $\|\bar{\Phi}\|_{\bar{C}} = 1$. Это равенство противоречит утверждению следствия 4.1, так как система (6.5) не имеет ненулевого решения. Теорема доказана.

Теорема 6.2. Уравнение (4.3) однозначно разрешимо в пространстве $\bar{C}[0, 1]$.

Доказательство. В силу теоремы 6.1 достаточно доказать, что образ оператора $I + A$ совпадает со всем пространством $\bar{C}[0, 1]$. Пусть $\bar{\Psi} \in \bar{C}[0, 1]$ — произвольная вектор-функция. Покажем, что уравнение $\bar{\Phi} + A\bar{\Phi} = \bar{\Psi}$ разрешимо в $\bar{C}[0, 1]$. Пусть $0 < \lambda < 1$ — произвольное число. Тогда существует вектор-функция $\bar{\Phi}_\lambda \in \bar{C}[0, 1]$, такая, что $\bar{\Phi}_\lambda + \lambda A\bar{\Phi}_\lambda = \bar{\Psi}$, где $\bar{\Phi}_\lambda$ определяется равенством $\bar{\Phi}_\lambda = (I + \lambda A)^{-1}\bar{\Psi}$. Существование обратного оператора $(I + \lambda A)^{-1}$ следует из равенства $\|A\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} = 1$ и условия $0 < \lambda < 1$.

Из неравенства (6.1) при $\lambda > 1 - \frac{d}{2}$ будем иметь

$$\|\bar{\Phi}_\lambda\|_{\bar{C}} \leq \frac{1}{d} \|\bar{\Phi}_\lambda + \lambda A\bar{\Phi}_\lambda + (1 - \lambda)A\bar{\Phi}_\lambda\|_{\bar{C}} \leq \frac{1}{d} \|\bar{\Psi}\|_{\bar{C}} + \frac{1 - \lambda}{d} \|\bar{\Phi}_\lambda\|_{\bar{C}} \leq \frac{1}{d} \|\bar{\Psi}\|_{\bar{C}} + \frac{1}{2} \|\bar{\Phi}_\lambda\|_{\bar{C}}.$$

Из этого неравенства следует, что $\|\bar{\Phi}_\lambda\|_{\bar{C}} \leq \|(I + \lambda A)^{-1}\bar{\Psi}\|_{\bar{C}} \leq \frac{2}{d} \|\bar{\Psi}\|_{\bar{C}}$ при $1 - \frac{d}{2} < \lambda < 1$ для любой вектор-функции $\bar{\Psi} \in \bar{C}[0, 1]$. Пусть $1 - \frac{d}{2} < \lambda, \lambda' < 1$. Тогда имеем

$$\bar{\Phi}_\lambda - \bar{\Phi}_{\lambda'} = (I + \lambda A)^{-1}\bar{\Psi} - (I + \lambda' A)^{-1}\bar{\Psi} = (I + \lambda A)^{-1}(\lambda' - \lambda)(I + \lambda' A)^{-1}\bar{\Psi}.$$

Переходя к норме в этом равенстве, получим

$$\|\bar{\Phi}_\lambda - \bar{\Phi}_{\lambda'}\|_{\bar{C}} \leq |\lambda' - \lambda| \|(I + \lambda' A)^{-1}\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} \|(I + \lambda A)^{-1}\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} \|\bar{\Psi}\|_{\bar{C}} \leq |\lambda' - \lambda| \frac{4}{d^2} \|\bar{\Psi}\|_{\bar{C}}.$$

Пусть $1 - \frac{d}{2} < \lambda_k < 1$, $\lambda_k \rightarrow 1$, $k \rightarrow \infty$. Полагая $\lambda = \lambda_k$ и $\lambda' = \lambda_m$ в последнем неравенстве, приходим к заключению, что последовательность $\{\bar{\Phi}_{\lambda_k}\}$ является фундаментальной. Пусть $\bar{\Phi}_{\lambda_k} \rightarrow \bar{\Phi}$, $k \rightarrow \infty$. Переходя в равенстве $\bar{\Phi}_{\lambda} + \lambda A \bar{\Phi}_{\lambda} = \bar{\Psi}$ к пределу при $\lambda = \lambda_k$, $k \rightarrow \infty$, получим равенство $\bar{\Phi} + A \bar{\Phi} = \bar{\Psi}$. Это означает, что образом оператора $I + A$ является $\bar{C}[0, 1]$. Отсюда и из (6.1) вытекает существование $(I + A)^{-1}$ и справедливость оценки $\|(I + A)^{-1}\|_{\bar{C} \rightarrow \bar{C}} \leq \frac{1}{d}$. Теорема доказана.

Определение. Будем говорить, что функция $\bar{\Psi}(x) = (\psi_1(x), \psi_2(x), \psi_3(x), \psi_4(x))^T$ удовлетворяет условию согласованности в угловых точках области, если имеют место следующие равенства: $\psi_1(0) = \psi_4(0)$, $\psi_1(1) = \psi_2(0)$, $\psi_3(1) = \psi_2(1)$, $\psi_3(0) = \psi_4(1)$.

Теорема 6.3. Пусть функция $\bar{\Psi}(x) = (\psi_1(x), \psi_2(x), \psi_3(x), \psi_4(x))^T$ удовлетворяет условию согласованности. Тогда решение $\bar{\Phi}(x) = (\varphi_1(x), \varphi_2(x), \varphi_3(x), \varphi_4(x))^T$ системы (2.10) удовлетворяет условию согласованности.

Доказательство. При $x = 1$ из первого и при $x = 0$ из второго уравнений системы (2.10) будем иметь

$$\varphi_1(1) + SK\varphi_2(1) + K_0\varphi_3(1) + K\varphi_4(1) = \psi_1(1), \quad KS\varphi_1(0) + \varphi_2(0) + SKS\varphi_3(0) + K_0\varphi_4(0) = \psi_2(0). \quad (6.6)$$

Так как $SK\varphi(1) = \frac{\varphi(0)}{2}$, $K_0\varphi(1) = KS\varphi(1)$, $KS\varphi(0) = \frac{\varphi(1)}{2}$, $SKS\varphi(0) = KS\varphi(1)$, $K_0\varphi(0) = K\varphi(1)$, то, подставляя эти равенства в (6.6), получим

$$\varphi_1(1) + \frac{\varphi_2(0)}{2} + KS\varphi_3(1) + K\varphi_4(1) = \psi_1(1), \quad \frac{\varphi_1(1)}{2} + \varphi_2(0) + KS\varphi_3(1) + K\varphi_4(1) = \psi_2(0).$$

Отсюда в силу второго из равенств (2.10) имеем $\varphi_1(1) = \varphi_2(0)$.

Аналогичными рассуждениями при $x = 1$ из второго и третьего уравнений системы (2.10) получим $\varphi_2(1) = \varphi_3(1)$, при $x = 0$ из третьего и при $x = 1$ из четвертого уравнений системы (2.10) получим $\varphi_3(0) = \varphi_4(1)$, при $x = 0$ из первого и четвертого уравнений системы (2.10) получим $\varphi_1(0) = \varphi_4(0)$. Теорема доказана.

7. Слабая непрерывность интегрального оператора K в пространстве ограниченных измеримых функций. В этом разделе обосновываются утверждения, используемые в доказательстве теоремы об ограниченности решения задачи Дирихле в пространстве ограниченных измеримых функций.

Лемма 7.1. Пусть дана последовательность $\{\varphi_k(x)\}$, такая, что $\|\varphi_k\|_{L_\infty[0,1]} \leq N$ для $k = 1, 2, \dots$. Тогда найдутся функция $\varphi_0 \in L_\infty[0, 1]$ и подпоследовательность $\{\varphi_{k_j}(x)\}$ последовательности $\{\varphi_k(x)\}$, удовлетворяющие условию $\lim_{j \rightarrow \infty} \int_0^x (\varphi_{k_j}(\xi) - \varphi_0(\xi)) d\xi = 0$, $x \in [0, 1]$.

Доказательство. Положим

$$\psi_k(x) = \int_0^x \varphi_k(\xi) d\xi. \quad (7.1)$$

Семейство $\{\psi_k\}$ равномерно ограничено ($|\psi_k(x)| \leq \|\varphi_k\|_{L_\infty[0,1]} |x| \leq \|\varphi_k\|_{L_\infty[0,1]} \leq N$) и равномерно непрерывно, так как

$$|\varphi_k(x) - \varphi_k(x')| = \left| \int_x^{x'} \varphi_k(\xi) d\xi \right| \leq \|\varphi_k\|_{L_\infty[0,1]} |x - x'| \leq K|x - x'|, \quad K = \text{const}, \quad (7.2)$$

т.е. функции $\varphi_k(x)$ удовлетворяют условию Липшица. Отсюда и из теоремы Арцела следует, что существует функция $\psi_0(x)$, удовлетворяющая равенству

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \max_{0 \leq x \leq 1} |\psi_k(x) - \psi_0(x)| = 0. \quad (7.3)$$

Функция $\psi_0(x)$ удовлетворяет условию Липшица, что следует из (7.2). Следовательно, функция $\psi_0(x)$ является абсолютно непрерывной. Поэтому почти всюду имеет место неравенство $|\psi_0'(x)| \leq M$, означающее, что $\varphi_0(x) = \psi_0'(x) \in L_\infty[0, 1]$. Из этого равенства и абсолютной непрерывности функции $\psi_0(x)$, учитывая,

что $\psi_0(0) = 0$, следует равенство

$$\psi_0(x) = \int_0^x \varphi_0(\xi) d\xi. \tag{7.4}$$

Из (7.3) в силу (7.1) и (7.4) получим $\lim_{k \rightarrow \infty} \max_{0 \leq x \leq 1} \left| \int_0^x (\varphi_k(\xi) - \varphi_0(\xi)) d\xi \right| = 0$. Лемма доказана.

Лемма 7.2. Пусть $\{\varphi_k(x)\}$ ($\|\varphi_k\|_{L_\infty[0,1]} \leq N, k = 1, 2, \dots$) – последовательность ограниченных измеримых функций, удовлетворяющих условию $\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^x (\varphi_k(\xi) - \varphi_0(\xi)) d\xi = 0$. Тогда при $0 < x \leq 1$ и

$$0 \leq y \leq 1 \text{ выполнено } \lim_{k \rightarrow \infty} (\Pi\varphi_k)(x, y) = (\Pi\varphi_0)(x, y), \text{ где } (\Pi\varphi)(x, y) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\eta) d\eta}{x^2 + (y - \eta)^2}.$$

Доказательство. Интегрируя по частям, получим

$$\begin{aligned} (\Pi\varphi_k) &= \frac{x}{\pi(x^2 + (1 - y)^2)} \int_0^1 \varphi_k(s) ds + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{(\eta - y)}{(x^2 + (\eta - y)^2)^2} \int_0^\eta \varphi_k(s) ds d\eta + \\ &+ \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \left[\frac{(\eta - y)}{(x^2 + (\eta - y)^2)^2} \int_0^\eta (\varphi_k(s) - \varphi_0(s)) ds \right] d\eta. \end{aligned}$$

Подынтегральная функция $\chi_k(\eta) = \frac{(\eta - y)}{(x^2 + (\eta - y)^2)^2} \int_0^\eta (\varphi_k(s) - \varphi_0(s)) ds$ является ограниченной и стремится к нулю при каждом $\eta \in [0, 1]$. Тогда согласно теореме Лебега имеем

$$\lim_{k \rightarrow \infty} (\Pi\varphi_k)(x, y) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi_0(\eta) d\eta}{x^2 + (y - \eta)^2} + \frac{2x}{\pi} \int_0^1 \frac{(\eta - y)}{(x^2 + (\eta - y)^2)^2} \int_0^\eta \varphi_0(s) ds d\eta = (\Pi\varphi_0)(x, y).$$

Лемма доказана.

Лемма 7.3. Пусть $\varphi \in L_\infty[0, 1]$. Тогда для каждой точки $(x, y) \in G = (0, 1) \times (0, 1)$ справедлива оценка $|(\Pi\varphi)(x, y)| \leq \|\varphi\|_{L_\infty[0,1]}$.

Доказательство. Имеем

$$|(\Pi\varphi)(x, y)| \leq \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{d\eta}{x^2 + (y - \eta)^2} \|\varphi(\eta)\|_{L_\infty[0,1]} = \frac{1}{\pi} \left(\arctg \frac{1-x}{y} + \arctg \frac{x}{y} \right) \|\varphi(\eta)\|_{L_\infty[0,1]} \leq \|\varphi(\eta)\|_{L_\infty[0,1]}.$$

Лемма доказана.

8. Граничные значения интеграла Пуассона с плотностью из пространства ограниченных измеримых функций. Пусть $\varphi(x)$ – ограниченная измеримая функция на всей числовой оси. Определим функцию

$$\overline{\varphi}(x) = \lim_{h \rightarrow 0+} \frac{1}{2h} \int_{-h}^h \varphi(\xi + x) d\xi, \quad 0 < h \leq h_0 < \infty, \tag{8.1}$$

во всех точках $x \in (-\infty, \infty)$, где существует предел в правой части (8.1). Множество таких точек обозначим $D(\overline{\varphi})$. Согласно теореме Лебега [12] множество $D(\overline{\varphi})$ имеет полную меру на любом отрезке числовой оси и справедливо равенство $\overline{\varphi}(x) = \varphi(x)$ почти всюду. Вне множества $D(\overline{\varphi})$ положим $\overline{\varphi}(x) = 0$.

Продолжим гармоническую функцию $u(x, y) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\xi) d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2} \equiv \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\overline{\varphi}(\xi) d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2}, y > 0$, на

граничные точки $(x, 0)$ области $y > 0$ по формуле

$$\overline{u}(x, y) = \begin{cases} u(x, y), & \text{если } y > 0, -\infty < x < \infty, \\ \overline{\varphi}(x), & \text{если } y = 0, x \in D(\overline{\varphi}). \end{cases} \tag{8.2}$$

Лемма 8.1. Во всех точках $(x, 0)$, где $x \in D(\bar{\varphi})$, существует предел функции $u(x, y)$ вдоль нормали к этой точке и справедливо равенство

$$\lim_{y \rightarrow 0^+} u(x, y) = \bar{\varphi}(x), \quad x \in D(\bar{\varphi}). \quad (8.3)$$

Доказательство. Используя тождество

$$\frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\xi}{y^2 + (x - \xi)^2} \equiv 1 \quad \text{при } y > 0, \quad -\infty < x < \infty, \quad (8.4)$$

получим

$$u(x, y) - \bar{\varphi}(x) = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\xi) - \bar{\varphi}(x)}{y^2 + (x - \xi)^2} d\xi = \frac{y}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(x + \xi) - \bar{\varphi}(x)}{y^2 + \xi^2} d\xi = \frac{y}{\pi} \int_{|\xi| \leq \delta} + \frac{y}{\pi} \int_{|\xi| > \delta} \equiv I_{1\delta} + I_{2\delta}. \quad (8.5)$$

Для интеграла $I_{1\delta}$ будем иметь

$$I_{1\delta} = \frac{y}{\pi} \int_{-\delta}^{\delta} \frac{\varphi(x + \xi) - \bar{\varphi}(x)}{y^2 + \xi^2} d\xi = \frac{y}{\pi(y^2 + \delta^2)} (v(\delta) - v(-\delta)) + \frac{2y}{\pi} \int_{-\delta}^{\delta} \frac{\xi v(\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi. \quad (8.6)$$

Преобразуем каждое слагаемое по отдельности:

$$\begin{aligned} v(\delta) - v(-\delta) &= \int_0^{\delta} [\varphi(x + s) - \bar{\varphi}(x)] ds - \int_0^{-\delta} [\varphi(x + s) - \bar{\varphi}(x)] ds = \int_{-\delta}^{\delta} [\varphi(x + s) - \bar{\varphi}(x)] ds, \\ \int_{-\delta}^{\delta} \frac{\xi v(\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi &= \int_0^{\delta} + \int_{-\delta}^0 = \int_0^{\delta} \frac{\xi v(\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi - \int_0^{\delta} \frac{\xi v(-\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi = \int_0^{\delta} \frac{\xi [v(\xi) - v(-\xi)]}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi = \int_0^{\delta} \frac{2\xi^2 w(\xi, x)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi, \end{aligned}$$

где $w(\xi, x) = \frac{1}{2\xi} \int_{-\xi}^{\xi} [\varphi(x + s) - \bar{\varphi}(x)] ds = \frac{1}{2\xi} [v(\xi) - v(-\xi)]$. Заметим, что функция $w(\xi, x)$ является непрерывной по первой переменной при $\xi > 0$ и в силу определения функции $\bar{\varphi}(x)$ при каждом $x \in D(\bar{\varphi})$ имеет место предельное соотношение: $w(\xi, x) \rightarrow 0$ при $\xi \rightarrow 0$.

Пусть $\varepsilon > 0$ — заданное число. Для точки $x \in D(\bar{\varphi})$ величину $\delta > 0$ выберем таким образом, чтобы выполнялось неравенство $\sup_{0 < \xi < \delta} |w(\xi, x)| < \varepsilon/3$.

Оценивая по модулю соотношение (8.6), будем иметь

$$|I_{1\delta}| \leq \frac{2y\delta}{y^2 + \delta^2} |w(\delta, x)| + \frac{4y}{\pi} \int_0^{\delta} \frac{\xi^2 d\xi}{(y^2 + \xi^2)^2} \sup_{0 < \xi < \delta} |w(\xi, x)|. \quad (8.7)$$

Так как $\frac{2y\delta}{\pi(y^2 + \delta^2)^2} + \frac{4y}{\pi} \int_0^{\delta} \frac{\xi^2 d\xi}{(y^2 + \xi^2)^2} = \frac{2}{\pi} \operatorname{arctg} \frac{\delta}{y} < 1$, $|w(\delta, x)| \leq \sup_{0 < \xi < \delta} |w(\xi, x)|$, то из неравенства (8.7) получим

$$|I_{1\delta}| \leq \sup_{0 < \xi < \delta} |w(\xi, x)| < \varepsilon/2. \quad (8.8)$$

Фиксируем δ и оценим интеграл $I_{2\delta}$. Имеем

$$|I_{2\delta}| \leq \left| \frac{y}{\pi} \int_{|\xi| > \delta} \frac{\varphi(x + \xi) - \bar{\varphi}(x)}{y^2 + \xi^2} d\xi \right| \leq \frac{4y}{\pi} \int_{\delta}^{\infty} \frac{d\xi}{y^2 + \xi^2} \|\varphi\|_{L_{\infty}(-\infty, \infty)} = \frac{4}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \operatorname{arctg} \frac{\delta}{y} \right) \|\varphi\|_{L_{\infty}(-\infty, \infty)}.$$

Величину $y_0 > 0$ выберем такой, чтобы неравенство

$$\frac{4}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \operatorname{arctg} \frac{\delta}{y} \right) \|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)} < \frac{\varepsilon}{2}$$

выполнялось при $0 < y < y_0$. Тогда $|I_{2\delta}| \leq \frac{\varepsilon}{2}$. Отсюда и из (8.8) получим $|u(x, y) - \bar{\varphi}(x)| \leq |I_{1\delta}| + |I_{2\delta}| < \varepsilon$. Так как $\varepsilon > 0$ — произвольное число, то отсюда следует справедливость равенства (8.3). Лемма доказана.

Пусть функция $\alpha(y)$ удовлетворяет условиям: $\alpha(y) > 0$ при $y > 0$ и $\alpha(y) \rightarrow 0$ при $y \rightarrow 0+$. Для заданной точки $x_0 \in D(\bar{\varphi})$ и функции $\alpha(y)$ определим множество

$$G(x_0, \alpha) = \{(x, y) : |x_0 - x| \leq y\alpha(y), y > 0\}.$$

Функцию $\bar{u}(x, y)$ назовем $G(x_0, \alpha)$ -непрерывной в точке $(x_0, 0)$, если

$$\lim_{\substack{(x,y) \rightarrow (x_0,0) \\ (x,y) \in G(x_0)}} \bar{u}(x, y) = \lim_{\substack{(x,y) \rightarrow (x_0,0) \\ (x,y) \in G(x_0)}} u(x, y) = \bar{\varphi}(x_0). \quad (8.9)$$

Теорема 8.1. Пусть $\varphi(x)$ — ограниченная измеримая функция на всей оси и $x_0 \in D(\bar{\varphi})$. Тогда функция $\bar{u}(x, y)$, определенная в (8.2), является $G(x_0, \alpha)$ -непрерывной в точке $(x_0, 0)$.

Доказательство. Так как в точке $x_0 \in D(\bar{\varphi})$ существует предел в правой части (8.1), то по заданному $\varepsilon > 0$ можно найти $h_0 > 0$, такое, что

$$\left| \bar{\varphi}(x_0) - \frac{1}{2h} \int_{-h}^h \varphi(x_0 + \xi) d\xi \right| < \frac{\varepsilon}{2} \quad \text{при} \quad 0 < h < h_0. \quad (8.10)$$

Используя (8.4), аналогично (8.5) получим $u(x, y) - \bar{\varphi}(x_0) = I_{1\delta} + I_{2\delta}$, где

$$I_{1\delta} = \frac{y}{\pi} \int_{|\xi| \leq \delta} \frac{\varphi(x + \xi) - \bar{\varphi}(x_0)}{y^2 + \xi^2} d\xi, \quad I_{2\delta} = \frac{y}{\pi} \int_{|\xi| > \delta} \frac{\varphi(x + \xi) - \bar{\varphi}(x_0)}{y^2 + \xi^2} d\xi. \quad (8.11)$$

Имеем $I_{1\delta} = \frac{y}{\pi} \int_{-\delta}^{\delta} \frac{\varphi(x + \xi) - \bar{\varphi}(x_0)}{y^2 + \xi^2} d\xi = \frac{y}{\pi(y^2 + \xi^2)} v(\xi) \Big|_{\xi=-\delta}^{\delta} + \frac{2y}{\pi} \int_{-\delta}^{\delta} \frac{\xi v(\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi$. Так как

$$v(\xi) - v(-\xi) = \int_{-\xi}^{\xi} [\varphi(x + s) - \bar{\varphi}(x_0)] ds,$$

$$\int_{-\delta}^{\delta} \frac{\xi v(\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi = \int_0^{\delta} \frac{\xi v(\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi + \int_{\delta}^0 \frac{-\xi v(-\xi)}{(y^2 + \xi^2)^2} (-d\xi) = \int_0^{\delta} \frac{[v(\xi) - v(-\xi)]}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi = 2 \int_0^{\delta} \frac{\xi^2 w(\xi, x, x_0)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi,$$

где $w(\xi, x, x_0) = \frac{1}{2\xi} \int_{-\xi}^{\xi} [\varphi(x + s) - \bar{\varphi}(x_0)] ds$, то интеграл (8.11) можно представить в виде

$$I_{1\delta} = \frac{2y\delta}{y^2 + \delta^2} \frac{1}{2\pi} w(\xi, x, x_0) + \frac{4y}{\pi} \int_0^{\delta} \frac{\xi^2 w(\xi, x_0, x_0)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi + \frac{4y}{\pi} \int_0^{\delta} \frac{\xi^2}{(y^2 + \xi^2)^2} [w(\xi, x, x_0) - w(\xi, x_0, x_0)] d\xi. \quad (8.12)$$

Покажем непрерывность функции $w(\xi, x, x_0)$ по x в точке $x = x_0$ при каждом фиксированном ξ , таком, что $0 < \xi \leq \delta$. Действительно,

$$w(\xi, x, x_0) = \frac{1}{2\xi} \int_{-\xi}^{\xi} \varphi(x + s) ds - \bar{\varphi}(x_0) = \frac{1}{2\xi} \int_{x-\xi}^{x+\xi} \varphi(u) du - \bar{\varphi}(x_0).$$

Полагая $x < x'$, рассмотрим разность

$$w(\xi, x, x_0) - w(\xi, x', x_0) = \frac{1}{2\xi} \int_x^{x'} [\varphi(s - \xi) - \varphi(s + \xi)] ds.$$

Из этого выражения при фиксированном $\xi : 0 < \xi \leq \delta$ и $x' \rightarrow x$ будем иметь $w(\xi, x', x_0) \rightarrow w(\xi, x, x_0)$ и

$$w(\delta, x, x_0) \rightarrow w(\delta, x_0, x_0) \quad \text{при } x \rightarrow x_0. \quad (8.13)$$

Условие (8.10) для функции $w(\xi, x, x_0)$ имеет вид $|w(h, x_0, x_0)| < \varepsilon/3$ при $0 < h < h_0$. Пусть δ — фиксированное число, такое, что $0 < \delta < h_0$. Тогда в силу (8.13) существует $\sigma = \sigma(\delta) > 0$, такое, что $|w(\delta, x, x_0) - w(\delta, x_0, x_0)| < \varepsilon/3$ при $|x - x_0| < \sigma$. Из этих неравенств следуют соотношения

$$|w(\delta, x, x_0)| \leq |w(\delta, x, x_0) - w(\delta, x_0, x_0)| + |w(\delta, x_0, x_0)| < 2\varepsilon/3.$$

Таким образом, для первого слагаемого в правой части (8.12) выполнено

$$\frac{2y\delta}{y^2 + \delta^2} \frac{1}{2\pi} |w(\delta, x, x_0)| < \frac{\varepsilon}{3},$$

если $0 < \delta < h_0$ и $|x - x_0| < \sigma$. Для второго слагаемого в правой части (8.12) справедлива оценка

$$\left| \frac{4y}{\pi} \int_0^\delta \frac{\xi^2 w(\xi, x_0, x_0)}{(y^2 + \xi^2)^2} d\xi \right| < \frac{\varepsilon}{3} \quad \text{в силу выбора } \delta. \quad \text{Рассмотрим последнее слагаемое. Имеем}$$

$$\frac{4y}{\pi} \int_0^\delta \frac{\xi^2}{(y^2 + \xi^2)^2} [w(\xi, x, x_0) - w(\xi, x_0, x_0)] d\xi = \frac{2}{\pi y} \int_0^{\delta/y} \frac{s}{(1 + s^2)^2} \left(\int_x^{x_0} [\varphi(t - ys) - \varphi(t + ys)] dt \right) ds.$$

Оценив по модулю, получим

$$\begin{aligned} \left| \frac{4y}{\pi} \int_0^\delta \frac{\xi^2}{(y^2 + \xi^2)^2} [w(\xi, x, x_0) - w(\xi, x_0, x_0)] d\xi \right| &\leq \frac{2}{\pi y} \int_0^{\delta/y} \frac{s}{(1 + s^2)^2} \left(\int_x^{x_0} [|\varphi(t - ys) - \varphi(t + ys)|] dt \right) ds \leq \\ &\leq \frac{2}{\pi y} \int_0^{\delta/y} \frac{s ds}{(1 + s^2)^2} 2\|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)} \leq \frac{2|x_0 - x|}{\pi y} \|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)} \leq \frac{2\alpha(y)}{\pi} \|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)}. \end{aligned}$$

Так как $(x, y) \in G(x_0, \alpha)$, то существует $y_0 > 0$, такое, что при $0 < y < y_0$ выполняется неравенство $\frac{2\alpha(y)}{\pi} \|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)} < \frac{\varepsilon}{3}$, $(x, y) \in G(x_0, \alpha)$, $0 < y < y_0$. Из полученных соотношений следует, что $|I_{1\delta}| < \varepsilon$. Фиксируя δ , имеем

$$|I_{2\delta}| \leq \frac{y}{\pi} \int_{|\xi| > \delta} \frac{|\varphi(x + \xi)| + |\overline{\varphi}(x_0)|}{y^2 + \xi^2} d\xi \leq \frac{4}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \arctg \frac{\delta}{y} \right) \|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)}.$$

Величину $y_0 > 0$ будем считать настолько малой, что $\frac{4}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \arctg \frac{\delta}{y} \right) \|\varphi\|_{L_\infty(-\infty, \infty)} < \varepsilon$ при $0 < y < y_0$.

Тогда $|I_{2\delta}| \leq \varepsilon$. Отсюда и из неравенства $|I_{1\delta}| < \varepsilon$ получим цепочку неравенств $|u(x, y) - \overline{\varphi}(x_0)| \leq |I_{1\delta}| + |I_{2\delta}| < \varepsilon + \varepsilon = 2\varepsilon$. Так как $\varepsilon > 0$ — произвольное число, то отсюда следует справедливость равенства (8.9). Теорема доказана.

9. Доказательства теорем 1.1–1.3.

Доказательство теоремы 1.1. Эквивалентность условий а) и б) имеет место и в том случае, если условие гармоничности функции $u(x, y)$ заменить на условие непрерывности (доказательство следует из теоремы Кантора [11]).

Импликация б) \Rightarrow в). Пусть гармоническая функция $u(x, y)$ непрерывна на \overline{G} . Определим непрерывную функцию $\Psi(x, y) = u(x, y)|_\Gamma$. Пусть $\psi_1(x) = \Psi(x, 0)$, $\psi_2(x) = \Psi(1, x)$, $\psi_3(x) = \Psi(x, 1)$, $\psi_4(x) = \Psi(0, x)$. По этим функциям в силу теоремы 6.2 однозначно определяется решение системы (2.10):

$$\overline{\Phi}(x) = (\varphi_1(x), \varphi_2(x), \varphi_3(x), \varphi_4(x))^T.$$

Определим гармоническую в области G функцию $v(x, y) = \sum_{i=1}^4 v_i(x, y)$, где $v_i(x, y) = (\Pi_i \varphi_i)(x, y)$, операторы Π_i , $i = \overline{1, 4}$, определены равенствами (1.4).

Так как вектор-функция $\overline{\Psi}(x) = (\psi_1(x), \psi_2(x), \psi_3(x), \psi_4(x))^T$ является непрерывной на Γ , то она удовлетворяет условию согласованности, и поэтому в силу теоремы 6.3 функция $\overline{\Phi}(x)$ также удовлетворяет условию согласованности. Следовательно, функция $\Phi(x, y)$ непрерывна на Γ , и поэтому в силу теоремы 2.1 гармоническая функция $v(x, y)$ непрерывно продолжаема на \overline{G} . След продолжения функции $v(x, y)$ на границе Γ совпадает с функцией $\Psi(x, y)$: $v(x, y)|_{\Gamma} = \Psi(x, y)$. Отсюда и из (1.2) в силу принципа максимального значения гармонической функции [1] они совпадают и на квадрате G : $u(x, y) \equiv v(x, y)$. Импликация б) \Rightarrow в) доказана.

Импликация в) \Rightarrow б) следует из теоремы 2.1. Теорема 1.1 доказана.

Доказательство теоремы 1.2. *Импликация а) \Rightarrow б).* Пусть $u(x, y)$ – ограниченная гармоническая функция в области G , т.е. $|u(x, y)| \leq M$, $(x, y) \in G$.

Определим функции $u_\varepsilon(x, y) = u\left(\varepsilon x + \frac{1-\varepsilon}{2}, \varepsilon y + \frac{1-\varepsilon}{2}\right)$, $0 < \varepsilon < 1$. Так как функция $u(x, y)$ определена в области G , то функции $u_\varepsilon(x, y)$ определены в области $G_\varepsilon = \left[\frac{\varepsilon-1}{2\varepsilon}, \frac{\varepsilon+1}{2\varepsilon}\right] \times \left[\frac{\varepsilon-1}{2\varepsilon}, \frac{\varepsilon+1}{2\varepsilon}\right]$, которая содержит замкнутую область $\overline{G} = G \cup \Gamma$. Функции $u_\varepsilon(x, y)$ являются непрерывными на замкнутой области \overline{G} при всех $\varepsilon : 0 < \varepsilon < 1$. Обозначим через $\Psi_\varepsilon(x, y) : \Psi_\varepsilon(x, y) = u_\varepsilon(x, y)|_{\Gamma}$ след функции $u_\varepsilon(x, y)$ на границе Γ . По этой функции определим вектор-функцию $\overline{\Psi}_\varepsilon(x) = (\psi_{1\varepsilon}(x), \psi_{2\varepsilon}(x), \psi_{3\varepsilon}(x), \psi_{4\varepsilon}(x))^T$, где

$$\psi_{1\varepsilon}(t) = \Psi_\varepsilon(t, 0), \quad \psi_{2\varepsilon}(t) = \Psi_\varepsilon(1, t), \quad \psi_{3\varepsilon}(t) = \Psi_\varepsilon(t, 1), \quad \psi_{4\varepsilon}(t) = \Psi_\varepsilon(0, t).$$

Заметим, что для любого $\varepsilon : 0 < \varepsilon < 1$ вектор-функция $\Psi_\varepsilon(x)$ удовлетворяет условию согласованности.

Из теорем 6.1 и 6.2 вытекает существование вектор-функции $\Phi_\varepsilon(x) = (\varphi_{1\varepsilon}(x), \varphi_{2\varepsilon}(x), \varphi_{3\varepsilon}(x), \varphi_{4\varepsilon}(x))^T$, удовлетворяющей интегральному уравнению $(I + A)\Phi_\varepsilon = \Psi_\varepsilon(x)$ и допускающей оценку $\|\Phi_\varepsilon\|_{\overline{G}} \leq \frac{1}{d} \|\Psi_\varepsilon\|_{\overline{G}}$, где d – некоторая константа.

Так как гармоническая функция $u_\varepsilon(x, y)$ является непрерывной на замкнутой области $\overline{G} = G \cup \Gamma$, то в силу теоремы 1.1 (см. п. в) она представляется в виде

$$u_\varepsilon = \sum_{i=1}^4 u_{i\varepsilon}, \quad u_{i\varepsilon} = (\Pi_i \varphi_{i\varepsilon})(x, y), \quad (x, y) \in G, \quad i = \overline{1, 4}. \tag{9.1}$$

Пусть задана последовательность $\{\varepsilon_k\} : \varepsilon_k \rightarrow 1-$ при $k \rightarrow \infty$. Без ограничения общности в силу леммы 7.1 будем считать, что для данной последовательности $\{\varepsilon_k\}$ существуют функции $\varphi_{1,1}(x), \varphi_{2,1}(x), \varphi_{3,1}(x), \varphi_{4,1}(x) \in L_\infty[0; 1]$, удовлетворяющие соотношениям

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \int_0^x (\varphi_{i\varepsilon_k}(\xi) - \varphi_{i,1}(\xi)) d\xi = 0, \quad i = \overline{1, 4}.$$

Согласно лемме 7.2 имеет место предельное соотношение

$$u_{i\varepsilon_k}(x, y) \rightarrow u_{i1}(x, y), \quad (x, y) \in G, \quad i = \overline{1, 4}, \quad k \rightarrow \infty. \tag{9.2}$$

Переходя к пределу при $k \rightarrow \infty$ в (9.1) при $\varepsilon = \varepsilon_k$, в силу (9.2) будем иметь $\lim_{k \rightarrow \infty} u_{\varepsilon_k}(x, y) = \sum_{i=1}^4 u_{i1}(x, y)$.

С другой стороны, по определению функции u_ε имеем $\lim_{k \rightarrow \infty} u_{\varepsilon_k}(x, y) = u(x, y)$.

Из этих соотношений следует, что функция $u(x, y)$ представлена в виде суммы четырех функций, каждая из которых имеет вид (1.4). Импликация а) \Rightarrow б) доказана.

Импликация б) \Rightarrow а). Так как $\Pi_1 = T\Pi$, $\Pi_2 = S\Pi$, $\Pi_3 = ST\Pi$ и $\Pi_4 = \Pi$, где $Tu(x, y) = u(y, x)$, $Su(x, y) = u(1-x, y)$ и $(\Pi\varphi)(x, y) = \frac{x}{\pi} \int_0^1 \frac{\varphi(\eta) d\eta}{x^2 + (y-\eta)^2}$, то в силу леммы 7.1 верна импликация б) \Rightarrow а).

Теорема 1.2 доказана.

Доказательство теоремы 1.3. Необходимость утверждения теоремы очевидна.

Достаточность. Если $\Psi(x, y)$ является непрерывной функцией на Γ (функции ψ_i , $i = \overline{1, 4}$, определены выше), то вектор-функция $\overline{\Psi}(x) = (\psi_1(x), \psi_2(x), \psi_3(x), \psi_4(x))^T$ удовлетворяет условию согласованности и принадлежит пространству вектор-функций $\overline{C}[0, 1]$. Тогда в силу теоремы 6.1 система интегральных уравнений (2.10) имеет единственное решение $\overline{\Phi} \in \overline{C}[0, 1]$, которое в силу теоремы 6.3 удовлетворяет условию согласованности. Отсюда в силу теоремы 1.1 следует, что гармоническая функция $u(x, y) = (\overline{P\overline{\Phi}})(x, y)$ непрерывно продолжаема на замкнутую область \overline{G} и ее след на Γ совпадает с вектор-функцией $\overline{\Psi}(x, y)$. Теорема 1.3 доказана.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1966.
2. Петровский И.Г. Лекции об уравнениях с частными производными. М.: Физматгиз, 1961.
3. Рисс Ф., Секефальви-Надь Б. Лекции по функциональному анализу. М.: Мир, 1979.
4. Владимиров В.С. Уравнения математической физики. М.: Наука, 1967.
5. Стейн И., Вейс Г. Введение в гармонический анализ на евклидовых пространствах. М.: Мир, 1974.
6. Рудин У. Теория функций на поликруге. М.: Мир, 1974.
7. Тихонов А.Н., Арсенин В.Я. Методы решения некорректных задач. М.: Наука, 1979.
8. Тихонов А.Н., Морозов В.А. Методы регуляризации некорректно поставленных задач // Вычислительные методы и программирование. Т. 35. М.: Изд-во Моск. ун-та, 1981. 3–35.
9. Морозов В.А. Регулярные методы решения некорректно поставленных задач. М.: Наука, 1987.
10. Свешников А.Г., Тихонов А.Н. Теория функций комплексной переменной. М.: Наука, 1967.
11. Кудрявцев Л.Д. Курс математического анализа. Т. 2. М.: Дрофа, 2004.
12. Натансон И.П. Теория функций вещественной переменной. СПб.: Лань, 1999.
13. Колмогоров А.Н., Фомин С.В. Элементы теории функций и функционального анализа. М.: Наука, 1999.
14. Morozov V.A., Grebennikov A.I. Methods for solution of ill-posed problems. Algorithmic aspects. Moscow: Moscow University Press, 2005.

Поступила в редакцию
15.11.2006
