

С.Р. МИРОНОВА

**СИНГУЛЯРНЫЕ ИНТЕГРАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ  
НА СЧЕТНОМ МНОЖЕСТВЕ ЗАМКНУТЫХ НЕСПРЯМЛЯЕМЫХ  
И ФРАКТАЛЬНЫХ КРИВЫХ**

В данной работе рассматривается характеристическое сингулярное уравнение

$$\mathcal{K}^0 \varphi \equiv a(t)\varphi(t) + b(t)S_{\Gamma}\varphi(t) = f(t) \quad (1)$$

в случае, когда контур  $\Gamma$  состоит из счетного множества замкнутых неспрямляемых кривых  $\Gamma_k$ , не вложенных друг в друга и имеющих точку сгущения  $z_0 \neq \infty$ . На заданные функции  $a(t)$ ,  $b(t)$ ,  $f(t)$  и искомую функцию  $\varphi(t)$  точек контура  $\Gamma$  налагаются некоторые условия в терминах фрактальной размерности, которые будут указаны ниже. Здесь  $S_{\Gamma}$  — это сингулярный интегральный оператор на контуре  $\Gamma$ . Поскольку контур  $\Gamma$  состоит из неспрямляемых кривых, то этот интегральный оператор понимается в обобщенном смысле.

**1. Введение.** Интегральное уравнение (1) хорошо изучено в случае, когда контур  $\Gamma$  состоит из конечного числа замкнутых и разомкнутых простых гладких и кусочно-гладких кривых (напр., [1]–[5]).

В классических монографиях Ф.Д. Гахова и Н.И. Мухелишвили [1], [2] сингулярный интеграл определялся формулой

$$S_{\Gamma}^* \varphi(t) = \frac{1}{\pi i} \text{v. p.} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(\tau) d\tau}{\tau - t},$$

а в работах Д.А. Квеселава [3], В.Д. Купрадзе [4], Т.Г. Гегелия [5] — формулой

$$\tilde{S}_{\Gamma} \varphi(t) = \frac{1}{\pi i} \text{v. p.} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(\tau) - \varphi(t)}{\tau - t} d\tau + \varphi(t).$$

Для гладких кривых  $S_{\Gamma}^* \varphi = \tilde{S}_{\Gamma} \varphi$ .

На протяжении последних лет появился ряд работ, в которых определяется и исследуется интеграл по неспрямляемой кривой (напр., [6]–[10]). Воспользуемся этим обобщенным интегралом, чтобы придать смысл интегральному оператору  $\tilde{S}_{\Gamma}$  на контуре  $\Gamma$ , состоящем из неспрямляемых кривых, получим формулы Сохоцкого для этого оператора и изучим вопросы эквивалентности сингулярного уравнения (1) краевой задаче Римана на счетном множестве неспрямляемых кривых, исследованной Б.А. Кацем [11].

**2. Интеграл по неспрямляемой кривой и по счетному множеству неспрямляемых кривых.** Предлагаемые в [7]–[10] определения интеграла по неспрямляемой (фрактальной) кривой в случае плоской замкнутой кривой сводятся к следующему. Пусть  $\Gamma$  — простая замкнутая кривая,

---

Работа поддержана Российским фондом фундаментальных исследований (грант 95-01-00674).

ограничивающая область  $\mathcal{D}^+$ . Если функция  $u(z)$  непрерывна в  $\overline{\mathcal{D}^+}$  и имеет интегрируемые частные производные в  $\mathcal{D}^+$ , то для спрямляемой кривой  $\Gamma$  справедлива формула Стокса

$$\int_{\Gamma} u(z) dz = - \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z}. \quad (2)$$

Если  $\Gamma$  — неспрямляемая кривая, то правая часть равенства (2) может рассматриваться как определение левой. Таким образом, для того, чтобы проинтегрировать заданную на  $\Gamma$  функцию  $f(z)$ , мы должны продолжить ее до заданной в  $\overline{\mathcal{D}^+}$  функции  $u(z)$  (это возможно для любой непрерывной функции  $f$ ; см. [12]) и воспользоваться формулой (2). При этом возникают два вопроса.

1. При каких условиях производная  $\partial u / \partial \bar{z}$  интегрируема в  $\mathcal{D}^+$ ?

2. Не будет ли интеграл в правой части равенства (2) зависеть от выбранного нами продолжения, которое очевидным образом неединственно?

Приведем ответы на эти вопросы в удобной для последующего изложения форме.

С каждым компактным множеством  $\Gamma \subset \mathbb{C}$  связан оператор продолжения Уитни  $E_0$  (напр., [12], с. 205). Он продолжает любую непрерывную на  $\Gamma$  функцию  $f(z)$  до непрерывной в  $\mathbb{C}$  функции  $u(z)$  таким образом, что

а) если  $f \in H_{\lambda}(\Gamma)$ , т. е. удовлетворяет на  $\Gamma$  условию Гёльдера с показателем  $\lambda \in (0, 1]$ , то  $u(z)$  удовлетворяет такому же условию во всей комплексной плоскости;

б) в  $\mathbb{C} \setminus \Gamma$  продолжение  $u(z)$  имеет производные первого порядка, причем

$$|\text{grad } u(z)| \leq C(\text{dist}(z, \Gamma))^{\lambda-1}, \quad C = \text{const}.$$

Будем называть продолжения, обладающие этими двумя свойствами, продолжениями типа Уитни.

В работе [7] показано, что для продолжения типа Уитни интеграл в правой части (2) существует при условии

$$\lambda > \alpha(\Gamma) - 1, \quad (3)$$

где  $\alpha(\Gamma)$  — верхняя метрическая размерность компакта  $\Gamma$  (см., напр., [13]); эту величину также называют клеточной размерностью  $\Gamma$  [14]. Далее, при этом условии для любой пары продолжений типа Уитни  $u_1, u_2$  справедливо равенство

$$\iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial u_1}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z} = \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial u_2}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z}.$$

Отметим, что из неравенства (3) следует  $\alpha(\Gamma) < 2$ ; это значит, что кривая  $\Gamma$  имеет площадь 0 и ограничиваемая ею область измерима. Все это делает корректным

**Определение 1.** Если замкнутая кривая  $\Gamma$  имеет клеточную размерность  $\alpha(\Gamma)$ ,  $f \in H_{\lambda}(\Gamma)$  и выполнено условие (3), то

$$\int_{\Gamma} f(z) dz \stackrel{\text{def}}{=} - \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial(vu_0)}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z}, \quad (4)$$

где  $u$  — любое продолжение типа Уитни функции  $f$ .

Легко видеть, что для спрямляемой кривой значение интеграла (4) совпадает с обычным.

Пусть  $\Gamma_k$ ,  $k = \overline{1, \infty}$ , — простые замкнутые кривые, ограничивающие конечные области  $\mathcal{D}_k^+$  и сгущающиеся к конечной точке  $z_0$ . Будем считать, что области  $\mathcal{D}_k^+$  попарно не пересекаются, причем  $z_0 \notin \Gamma_k$ ,  $k = \overline{1, \infty}$ .

Ниже будут использованы следующие обозначения:

$$\Gamma = \bigcup_{k \geq 1} \Gamma_k, \quad \bar{\Gamma} = \Gamma \cup \{z_0\}, \quad n_k(z) = \begin{cases} 1 & \text{при } z \in \bar{\mathcal{D}}_k^+, \\ 0 & \text{при } z \in \bar{\mathbb{C}} \setminus \bar{\mathcal{D}}_k^+, \end{cases} \quad n(z) = \sum_{k \geq 1} n_k(z).$$

Очевидно, в нашем случае сумма  $n(z)$  равна 1 на множестве  $\mathcal{D}^+ = \bigcup_{k \geq 1} \mathcal{D}_k^+$  и нулю в области  $\mathcal{D}^- = \bar{\mathbb{C}} \setminus \bar{\mathcal{D}}^+$ .

При  $f \in H_\lambda(\bar{\Gamma})$  по определению имеем

$$\int_{\Gamma} f(z) dz = \sum_{k \geq 1} \int_{\Gamma_k} f(z) dz = - \sum_{k \geq 1} \iint_{\mathcal{D}_k^+} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z} = - \iint_{\mathbb{C}} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} n(z) dz d\bar{z} \quad (5)$$

(в силу независимости интеграла (4) от выбора продолжения типа Уитни можно во всех слагаемых использовать одно и то же продолжение  $u(z)$ , равное продолжению Уитни функции  $f(z)$  со всего компакта  $\bar{\Gamma}$  в целом).

В работе [15] доказано, что производная  $\partial u / \partial \bar{z}$  интегрируема в любой конечной части плоскости в любой степени, не превосходящей величины  $(2 - \alpha(\bar{\Gamma})) / (1 - \lambda)$ . Поэтому ряд (5) из интегралов сходится при условии (3).

**Замечание 1.** Если  $\Gamma$  — одна спрямляемая кривая, то  $\alpha(\Gamma) = 1$ . Однако для системы  $\Gamma = \{\Gamma_k\}_{k \geq 1}$  счетного множества кривых размерность  $\alpha(\bar{\Gamma})$  может оказаться больше единицы, даже если каждая из составляющих ее кривых  $\Gamma_k$  спрямляема. Поэтому условие сходимости (3) является содержательным даже в случае, когда ряд (5) состоит из обычных интегралов по спрямляемым кривым.

**3. Несобственный интеграл по неспрямляемому контуру.** Если  $\Gamma$  — спрямляемая кривая, то во многих случаях интегральная часть оператора  $S_\Gamma$  имеет смысл как несобственный интеграл. Ориентируясь на эти ситуации, дадим определение несобственного интеграла по неспрямляемой кривой. По-видимому, такое определение дается впервые.

Пусть сначала  $\Gamma$  — одна неспрямляемая кривая, которая является замкнутой и ограничивающей область  $\mathcal{D}^+$ ,  $f(z)$  — заданная на  $\Gamma$  функция, теряющая непрерывность в точке  $t \in \Gamma$ . Для продолжения  $f$  внутрь  $\mathcal{D}^+$  мы не можем воспользоваться оператором продолжения Уитни  $E_0$ , т. к. он “размажет” точечную особенность на некотором подмножестве  $\mathcal{D}^+$  (линии или даже области). Чтобы избежать этого, опишем особенность  $f$  в точке  $t$  в весовых терминах.

Пусть  $v(z)$  — непрерывная в  $\bar{\mathcal{D}}^+ \setminus \{t\}$  и непрерывно дифференцируемая в  $\mathcal{D}^+$  функция, удовлетворяющая условиям

$$|v(z)| \leq C|z - t|^{-1}, \quad |\partial v / \partial \bar{z}| \leq C|z - t|^{-1}, \quad z \in \bar{\mathcal{D}}^+ \setminus \{t\}. \quad (6)$$

Будем относить функцию  $f$  к классу  $H_\lambda^0(\Gamma, v)$ , если она представима в виде  $f = v \cdot f_0$ , где  $f \in H_\lambda(\Gamma)$  и  $f_0(t) = 0$ . Если  $u_0(z)$  есть продолжение типа Уитни функции  $f$ , то  $u(z) = v(z) \cdot u_0(z)$  есть продолжение функции  $f$ , оставляющее особенность сосредоточенной в точке  $t$ . В силу условия (6) интеграл

$$\iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z} = \iint_{\mathcal{D}^+} v(z) \frac{\partial u_0}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z} + \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial v}{\partial \bar{z}} u_0(z) dz d\bar{z} \quad (7)$$

существует, если производная  $\partial u_0 / \partial \bar{z}$  интегрируема в некоторой степени, большей двух. Согласно уже упоминавшемуся результату из [15] для этого достаточно потребовать

$$\lambda > \alpha(\Gamma) / 2. \quad (8)$$

Повторяя рассуждения [15], нетрудно доказать, что величина интеграла (7) не зависит при этом от выбора продолжения типа Уитни  $u_0(z)$ .

**Определение 2.** Если замкнутая кривая  $\Gamma$  имеет клеточную размерность  $\alpha(\Gamma)$ ,  $f \in H_\lambda^0(\Gamma, v)$ , вес  $v$  удовлетворяет условиям (6) и выполнено неравенство (8), то

$$\int_{\Gamma} f(z) dz \stackrel{\text{def}}{=} - \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial(vu_0)}{\partial \bar{z}} dz d\bar{z},$$

где  $u_0$  — любое продолжение типа Уитни функции  $f_0 = v^{-1} \cdot f$ .

Легко видеть, что для спрямляемой кривой этот интеграл совпадает с обычным несобственным интегралом.

Переход к ситуации, когда  $\Gamma$  представляет собой систему из конечного или счетного числа кривых, не вызывает никаких осложнений, пока особенность  $t$  принадлежит лишь одной из этих кривых, поскольку тогда лишь один из интегралов ряда (5) становится несобственным. Поэтому для  $f \in H_\lambda^0(\Gamma, v)$  этот ряд сходится, если заменить условие (3) неравенством (8). Итак, неравенство (8) является достаточным условием сходимости интеграла (5) по счетной системе невложенных кривых  $\{\Gamma_k\}_{k \geq 1}$  с плотностью  $f \in H_\lambda^0(\Gamma, v)$ , если вес  $v$  удовлетворяет (6).

**Замечание 2.** Вообще говоря, мы должны заменить ограничение (3) более жестким (8) лишь вблизи точки  $t$ , скажем, лишь на той кривой  $\Gamma_k$ , где лежит эта точка. Но в дальнейшем  $t$  пробегает все множество  $\bar{\Gamma} \setminus \{z_0\}$ , поэтому мы не используем здесь эту возможность ослабления ограничения (8).

**4. Сингулярный интегральный оператор.** Если  $\varphi \in H_\lambda(\Gamma)$ , то функция  $\psi(z) = \frac{\varphi(z) - \varphi(t)}{z - t}$  принадлежит при  $t \in \Gamma$  классу  $H_\lambda^0(\Gamma, v)$ , где вес  $v(z) = (z - t)^{-1}$  удовлетворяет условиям (6). Поэтому можем рассмотреть обобщенный несобственный интеграл

$$\frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(z) - \varphi(t)}{z - t} dz, \quad t \in \Gamma.$$

Он корректно определен, если кривая  $\Gamma$  одна либо состоит из счетного множества невложенных контуров и выполнено условие (8). Действуя формально, запишем

$$S_\Gamma \varphi(t) = \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(z) dz}{z - t} = \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(z) - \varphi(t)}{z - t} dz + \frac{\varphi(t)}{\pi i} \int_{\Gamma} \frac{dz}{z - t},$$

и теперь нужно придать смысл выражению  $\frac{1}{\pi i} \text{v. p.} \int_{\Gamma} \frac{dz}{z - t}$ . Определение оператора  $\tilde{S}_\Gamma \varphi$  основано на замене этого выражения единицей. Поступая аналогично в случае счетной системы невложенных кривых, его также заменим единицей. Таким образом, по определению полагаем

$$S_\Gamma \varphi(t) = \varphi(t) + \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(z) - \varphi(t)}{z - t} dz, \quad t \in \Gamma, \quad (9)$$

где интеграл по системе  $\Gamma$  понимается как ряд из (обобщенных) интегралов по составляющим систему  $\Gamma$  кривым  $\Gamma_k$ . Из соотношений (5) и (7) немедленно следует

$$S_\Gamma \varphi(t) = \varphi(t) - \frac{1}{\pi i} \iint_{\mathbb{C}} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} \cdot \frac{n(z) dz d\bar{z}}{z - t}, \quad (10)$$

где  $u$  — любое продолжение типа Уитни функции  $\varphi$ . Свойства входящего в (10) интегрального оператора хорошо известны (напр., [16], с. 54–69). В частности, если произведение  $n(z) \partial u / \partial \bar{z}$  интегрируемо в степени  $p > 2$ , то этот интеграл дает функцию, удовлетворяющую в  $\mathbb{C}$  условию Гёльдера с показателем  $1 - 2p^{-1}$ . Поэтому из [15] следует, что в случае невложенных кривых функция  $S_\Gamma \varphi(t)$  удовлетворяет на  $\bar{\Gamma}$  условию Гёльдера с любым показателем, меньшим величины

$$\mathcal{A}(\lambda, \Gamma) = 1 - 2((2 - \alpha(\bar{\Gamma})) / (1 - \lambda))^{-1} = (2\lambda - \alpha(\bar{\Gamma})) / (2 - \alpha(\bar{\Gamma})).$$

Таким образом, оператор  $S_\Gamma$  не отображает ни одно из пространств Гёльдера  $H_\lambda$  ( $0 < \lambda < 1$ ) на себя. Классическое соотношение  $S_\Gamma^2 = J$  теряет смысл (здесь и ниже  $J$  — тождественный оператор), поскольку функция  $S_\Gamma \varphi(t)$  может оказаться неинтегрируемой в смысле приведенных выше определений.

Рассмотрим теперь интеграл типа Коши

$$\Phi(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(t) dt}{t - z}, \quad z \in \mathbb{C} \setminus \bar{\Gamma}. \quad (11)$$

При фиксированном  $z \in \mathbb{C} \setminus \bar{\Gamma}$  и  $\varphi \in H_\lambda(\bar{\Gamma})$  имеем  $\varphi(t)(t - z)^{-1} \in H_\lambda(\bar{\Gamma})$ , поэтому этот интеграл определен на невлоченных кривых при условии (3). Очевидно, функция  $\Phi(z)$  голоморфна в  $\mathbb{C} \setminus \bar{\Gamma}$ ,  $\Phi(\infty) = 0$  и в  $\mathbb{C} \setminus \bar{\Gamma}$  она имеет представление

$$\Phi(z) = u(z)n(z) - \frac{1}{2\pi i} \iint_{\mathbb{C}} \frac{\partial u}{\partial \bar{\zeta}} \cdot \frac{n(\zeta) d\zeta d\bar{\zeta}}{\zeta - z}. \quad (12)$$

Интегральный член этого представления непрерывен в  $\bar{\mathbb{C}}$  при условии (8). Поэтому в каждой точке  $t \in \Gamma$  функция  $\Phi(z)$  имеет при этом условии непрерывные предельные значения с обеих сторон  $\Phi^+(t)$  и  $\Phi^-(t)$ , причем

$$\begin{aligned} \Phi^+(t) &= \varphi(t) - \frac{1}{2\pi i} \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} \cdot \frac{dz d\bar{z}}{z - t}, \\ \Phi^-(t) &= -\frac{1}{2\pi i} \iint_{\mathcal{D}^+} \frac{\partial u}{\partial \bar{z}} \cdot \frac{dz d\bar{z}}{z - t}. \end{aligned}$$

Отсюда получаем формулы Сохоцкого

$$\begin{aligned} \Phi^+(t) &= \frac{1}{2}(J + S_\Gamma)\varphi, & \Phi^-(t) &= \frac{1}{2}(J - S_\Gamma)\varphi, \\ \Phi^+(t) - \Phi^-(t) &= \varphi(t), & \Phi^+(t) + \Phi^-(t) &= S_\Gamma \varphi(t), \quad t \in \bar{\Gamma} \setminus \{z_0\}, \end{aligned}$$

для счетных систем замкнутых неспрямляемых кривых при тех же условиях, при которых в начале этого пункта был определен сингулярный интегральный оператор  $S_\Gamma$ .

Отметим еще одно свойство интеграла типа Коши (11). В силу представления (12) сужения  $\Phi(z)$  на  $\mathcal{D}^+$  и на  $\mathcal{D}^-$  удовлетворяют условию Гёльдера с любым показателем, меньшим  $\mathcal{A}(\lambda, \Gamma)$ .

**5. Условия эквивалентности характеристического сингулярного интегрального уравнения задаче Римана.** Рассмотрим уравнение (1), понимая в нем оператор  $S_\Gamma$  в соответствии с определением предыдущего пункта. В частности, это означает, что искомая функция  $\varphi(t)$  принадлежит классу  $H_\lambda(\bar{\Gamma})$  при  $\lambda > \alpha(\bar{\Gamma})/2$ . Будем предполагать, что заданные функции  $a(t)$ ,  $b(t)$ ,  $f(t)$  также удовлетворяют такому условию. Введем в рассмотрение функцию (11). Стандартные преобразования, основанные на формулах Сохоцкого, дают (напр., [1], [2])

$$\Phi^+(t) = G(t)\Phi^-(t) + g(t), \quad t \in \Gamma, \quad (13)$$

где  $G(t) = \frac{a(t)-b(t)}{a(t)+b(t)}$ ,  $g(t) = \frac{f(t)}{a(t)+b(t)}$ . Таким образом, всякое решение уравнения (1) порождает решение задачи Римана (13) в классе функций, исчезающих в бесконечности, удовлетворяющих в  $\mathcal{D}^+$  и  $\mathcal{D}^-$  условию Гёльдера с любым показателем, меньшим  $\mathcal{A}(\lambda, \bar{\Gamma})$ . Для доказательства эквивалентности уравнения (1) такой задаче Римана мы должны проверить обратное соответствие, т. е. установить, можно ли из решения  $\Phi(z)$  задачи (13) в указанном классе получить по формуле

$$\varphi(t) = \Phi^+(t) - \Phi^-(t)$$

решение уравнения (1). Это значит, что скачок  $\Phi^+(t) - \Phi^-(t)$  должен удовлетворять условию Гёльдера с некоторым показателем  $\mu > \alpha(\bar{\Gamma})/2$ , а также должно соблюдаться равенство

$$\Phi(z) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\Phi^+(t) - \Phi^-(t)}{t - z} dt. \quad (14)$$

Из результатов Б.А. Каца [11] следует, что при условиях  $G, g \in H_\nu(\bar{\Gamma})$ ,  $G(t) \neq 0$ ,  $\nu > \alpha(\bar{\Gamma})/2$  краевые значения  $\Phi^+(t)$  и  $\Phi^-(t)$  удовлетворяют условию Гёльдера с любым показателем, меньшим  $\mathcal{A}(\nu, \bar{\Gamma})$ . Таким образом, скачок  $\Phi^+(t) - \Phi^-(t)$  попадает в область определения оператора  $S_\Gamma$ , если

$$\mathcal{A}(\nu, \bar{\Gamma}) > \alpha(\bar{\Gamma})/2. \quad (15)$$

Далее, при этом условии в обеих частях равенства (14) стоят функции с одинаковым скачком на контуре  $\bar{\Gamma}$ . Их разность представляет собой функцию, которая непрерывна в  $\bar{\mathbb{C}}$ , голоморфна в  $\bar{\mathbb{C}} \setminus \bar{\Gamma}$  и исчезает в точке  $\infty$ . Если установим, что она голоморфна в  $\mathbb{C}$ , то отсюда будет следовать равенство (14) по теореме Е.П. Долженко [17]: если функция  $\mathcal{F}(z)$  удовлетворяет условию Гёльдера с показателем  $\mu$  в области  $\mathcal{D} \subset \mathbb{C}$  и голоморфна в области  $\Delta \subset \mathcal{D}$ , где размерность Хаусдорфа  $\alpha_H$  множества  $\mathcal{D} \setminus \Delta$  строго меньше  $\mu + 1$ , то функция  $\mathcal{F}(z)$  голоморфна в  $\mathcal{D}$ .

Левая часть (14) удовлетворяет в  $\mathcal{D}^+$  и  $\mathcal{D}^-$  условию Гёльдера с любым показателем, меньшим  $\mathcal{A}(\nu, \bar{\Gamma})$ , а правая — с любым показателем, меньшим

$$\mathcal{A}_1(\nu, \bar{\Gamma}) = \mathcal{A}(\mathcal{A}(\nu, \bar{\Gamma}), \bar{\Gamma}) = 1 - 4(1 - \nu)/(2 - \alpha(\bar{\Gamma}))^2.$$

В интересующих нас интервалах изменения параметров  $\nu$  и  $\alpha(\bar{\Gamma})$ , т. е. при  $0 < \nu \leq 1$ ,  $1 \leq \alpha(\bar{\Gamma}) < 2$ , имеем  $\mathcal{A}_1(\nu, \bar{\Gamma}) \leq \mathcal{A}(\nu, \bar{\Gamma})$ . Таким образом, равенство (14) справедливо при условии

$$\mathcal{A}_1(\nu, \bar{\Gamma}) > \alpha_H(\bar{\Gamma}) - 1, \quad (16)$$

где  $\alpha_H(\bar{\Gamma})$  — размерность Хаусдорфа  $\bar{\Gamma}$ . Нетрудно убедиться, что условие (16) влечет (15).

Итак, установлена эквивалентность уравнения (1) задаче (13) при условии (16). Теперь опишем картину разрешимости уравнения (1) на основе известной [11] картины разрешимости задачи (13).

**Теорема 1.** Пусть  $\Gamma = \{\Gamma_k\}_{k \geq 1}$  — счетная система непрямоугольных замкнутых невогнутых кривых, сходящихся к конечной точке  $z_0$ , а заданные на ней функции  $a(t)$ ,  $b(t)$ ,  $f(t)$  удовлетворяют условиям  $a, b, f \in H_\nu(\bar{\Gamma})$  и  $a^2(t) \neq b^2(t)$ ,  $t \in \bar{\Gamma}$ , причем показатель  $\nu$  удовлетворяет неравенству (16). Тогда размерности ядра и коядра уравнения (1) равны  $\max\{\varkappa; 0\}$  и  $\max\{-\varkappa; 0\}$  соответственно, где

$$\varkappa = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{2\pi} \left[ \arg \frac{a(t) - b(t)}{a(t) + b(t)} \right]_{\Gamma_k}$$

(в этой сумме разве лишь конечное число слагаемых, отличных от нуля).

Используя [11], выпишем решение и условия разрешимости уравнения (1) в явном виде. Именно, справедлива

**Теорема 2.** а) При  $\varkappa \geq 0$  общее решение уравнения (1) имеет вид

$$\varphi(t) = a(t)f(t) - b(t)Z(t)S_\Gamma(f/Z)(t) - 2b(t)Z(t)P_\varkappa(t), \quad (17)$$

где  $P_\varkappa(t)$  — произвольный полином степени не выше  $\varkappa$ ,  $X(z)$  — каноническая функция однородной задачи Римана (13) ( $g \equiv 0$ ),  $Z(t) = [a(t) - b(t)]X^-(t) = [a(t) + b(t)]X^+(t)$ ; причем последнее слагаемое формулы (17) представляет собой общее решение однородного уравнения  $K^0\varphi \equiv 0$ , а сумма первых двух слагаемых — некоторое частное решение неоднородного уравнения (1);

б) при  $\varkappa \leq -1$  однородное уравнение неразрешимо, а неоднородное уравнение (1) разрешимо тогда и только тогда, когда его правая часть  $f(t)$  удовлетворяет  $-\varkappa - 1$  условиям разрешимости

$$\iint_{D^+} \zeta^{m-1} \frac{\partial}{\partial \bar{\zeta}} E_0 \left( \frac{f}{Z} \right) (\zeta) d\xi d\eta = 0, \quad m = \overline{1, -\varkappa - 1}.$$

**Замечание 3.** Проведя рассуждения, как в вышеизложенном случае, можно получить картину разрешимости и для союзного сингулярного уравнения

$$\mathcal{K}'_0 \psi \equiv a(t)\psi(t) - S_\Gamma(b\psi)(t) = h(t).$$

В заключение автор выражает признательность профессору Б.А. Кацу, который высказал ряд полезных замечаний, способствовавших улучшению изложения полученных результатов.

### Литература

1. Гахов Ф.Д. *Краевые задачи*. – 3-е изд. – М.: Наука, 1977. – 640 с.
2. Мусхелишвили Н.И. *Сингулярные интегральные уравнения. Граничные задачи теории функций и некоторые их приложения к математической физике*. – 3-е изд. – М.: Наука, 1968. – 511 с.
3. Квеселава Д.А. *Граничная задача Гильберта и сингулярные интегральные уравнения в случае пересекающихся контуров* // Тр. Матем. ин-та АН Груз ССР. – Тбилиси, 1949. – Т. 17. – С. 1–27.
4. Купрадзе В.Д. *Некоторые новые замечания к теории сингулярных интегральных уравнений* // Тр. Тбилисск. ун-та. – 1951. – Т. 42. – С. 1–23.
5. Гегелия Т.Г. *О некоторых сингулярных интегральных уравнениях частного вида* // Сообщ. АН Груз ССР. – 1952. – Т. 13. – № 10. – С. 581–586.
6. Миронова С.Р. *Сингулярные интегральные уравнения на неспрямляемой кривой* // Изв. вузов. Математика. – 1993. – № 8. – С. 40–48.
7. Кац Б.А. *Задача о скачке и интеграл по неспрямляемой кривой* // Изв. вузов. Математика. – 1987. – № 5. – С. 49–67.
8. Harrison J., Norton A. *Geometric integration of fractal curves in the plane* // Indian Math. J. – 1991. – V. 40. – № 2. – P. 567–594.
9. Harrison J., Norton A. *The Gauss-Green theorem for fractal boundaries* // Duke Math. J. – 1992. – V. 67. – № 3. – P. 575–586.
10. Harrison J. *Stokes' theorem for nonsmooth chains* // Bull. Amer. Math. Soc. – 1993. – V. 29. – № 2. – P. 235–242.
11. Кац Б.А. *Об интеграле типа Коши и задаче Римана на счетном множестве замкнутых кривых* // Изв. вузов. Математика. – 1985. – № 3. – С. 20–29.
12. Стейн И.М. *Сингулярные интегралы и дифференциальные свойства функций*. – М.: Мир, 1973. – 342 с.
13. Колмогоров А.Н., Тихомиров В.М.  *$\varepsilon$ -энтропия и  $\varepsilon$ -емкость множеств в функциональных пространствах* // УМН. – 1959. – Т. 14. – № 2. – С. 3–86.
14. Федер Е. *Фракталы*. – М.: Мир, 1991. – 325 с.
15. Кац Б.А. *Задача Римана на замкнутой жордановой кривой* // Изв. вузов. Математика. – 1983. – № 4. – С. 68–80.
16. Векуа И.Н. *Обобщенные аналитические функции*. – 2-е изд. – М.: Наука, 1988. – 509 с.
17. Долженко Е.П. *О “стирании” особенностей аналитических функций* // УМН. – 1963. – Т. 18. – № 4. – С. 135–142.

Казанский государственный  
технический университет

Поступила  
27.09.1995