

УДК 517.9

## СИНГУЛЯРНЫЕ ИНТЕГРАЛЬНЫЕ ОПЕРАТОРЫ С ОБОБЩЕННЫМ ЯДРОМ КОШИ

© 2022 г. А. П. Солдатов<sup>1,2,\*</sup>

Представлено академиком РАН Е.И. Моисеевым 27.02.2021 г.

Поступило 02.03.2021 г.

После доработки 02.03.2021 г.

Принято к публикации 04.02.2022 г.

Рассматриваются сингулярные интегральные операторы на кусочно-гладкой кривой в весовых лебеговых пространствах с кусочно-непрерывными матричными коэффициентами. В отличие от классического случая сингулярные интегралы определяются обобщенными ядрами Коши, возникающими как параметрикс эллиптических систем первого порядка на плоскости. Получен критерий фредгольмовости этих операторов и дана формула их индекса.

**Ключевые слова:** сингулярные интегральные операторы, кусочно-ляпуновская кривая, обобщенные ядра Коши, фредгольмовость, формула индекса, весовые лебеговы пространства, эллиптические системы первого порядка

**DOI:** 10.31857/S2686954322020163

В весовом  $L^p$ -пространстве  $l$ -вектор-функций  $\varphi$ , заданных на кусочно-гладкой ориентируемой кривой  $\Gamma$ , рассмотрим сингулярный интегральный оператор Коши

$$(K\varphi)(t_0) = \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} \frac{\varphi(t) dt}{t - t_0}, \quad t_0 \in \Gamma.$$

Вместе с операторами умножения на кусочно-непрерывные  $(l \times l)$ -матрицы-функции  $a$ ,  $b$  он определяет классический сингулярный оператор вида

$$2N = a(1 + K) + b(1 - K), \quad (1)$$

где  $1$  означает единичный оператор. Теории фредгольмовой разрешимости этих операторов посвящена обширная литература. В скалярном случае  $l = 1$  итог этой теории подведен в известных монографиях Н.И. Мухелишвили [1], Ф.Д. Гахова [2] (в весовых гильбертовых пространствах) и Б.В. Хведелидзе [3], И.И. Данилюка [4] (в весовых лебеговых пространствах).

В векторном случае  $l > 1$  для произвольной кусочно-гладкой кривой развитые методы встречали определенные затруднения, связанные с некомпактностью интегральных операторов вида  $aK - Ka$  и  $K^2 - 1$ , которые определяются ядрами, приближенно однородных степени  $-1$  относительно расстояний до узлов кривой.

Теория фредгольмовой разрешимости операторов минимальной алгебры, порожденной операторами  $a$  и  $K$ , построена в монографии И.Ц. Гохберга и Н.И. Крупника [5]. В основе лежал локальный принцип, разработанный И.Б. Симоненко [6]. Другой подход, основанный на привлечении интегральных операторов с ядрами, приближенно однородных степени  $-1$  относительно расстояний до узлов кривой, был предложен в работах Р.В. Дудучава [7] и автора [8]. Современное состояние теории изложено в монографии С.Г. Михлина и С. Пресдорфа [9].

Пусть  $(l \times l)$ -матрица-функция  $J(t)$  непрерывна по Гельдеру на кривой  $\Gamma$ , причем ее собственные значения лежат в верхней полуплоскости  $\text{Im} v > 0$  в каждой точке кривой. Удобно с комплексным числом  $z = x + iy$  связать матрицу  $z_{J(t)} = x1 + yJ(t)$ , где  $1$  означает единичную  $(l \times l)$ -матрицу. Аналогичный смысл имеет обозначение  $dz_{J(t)} = dx1 + J(t)dy$  по отношению к комплексному дифференциалу  $dz = dx + idy$ . Заметим, что при  $z \neq 0$  матрица  $z_{J(t)}$  обратима и обратная матрица  $z_{J(t)}^{-1}$  однородна степени  $-1$  по переменной  $z$ .

<sup>1</sup> Федеральный исследовательский центр "Информатика и управление" Российской академии наук, Москва, Россия

<sup>2</sup> Московский центр фундаментальной и прикладной математики, Национальный исследовательский университет МЭИ, Академии наук Республики Саха, Якутия, Россия

\*E-mail: soldatov48@gmail.com

В этих обозначениях сингулярный оператор с обобщенным ядром Коши определяется формулой

$$[K_{(J)}\varphi](t_0) = \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} (t - t_0)_{J(t)}^{-1} dt_{J(t)} \varphi(t), \quad t_0 \in \Gamma, \quad (2)$$

где  $(l \times l)$ -матричное выражение поставлено впереди  $l$ -вектора и действует на него по обычному правилу.

Ядро этого типа возникает в связи с тем, что матрица-функция  $X(z, t) = z_{J(t)}^{-1}$  по переменной  $z = x + iy$  служит параметриком для эллиптической системы первого порядка

$$\frac{\partial U}{\partial y} - J(z) \frac{\partial U}{\partial x} = F(z), \quad z \in D.$$

Соответственно аналогичные (2) обобщенные интегралы типа Коши

$$\phi(z) = \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma} (t - z)_{J(t)}^{-1} dt_{J(t)} \phi(t), \quad z \notin \Gamma, \quad (3)$$

можно использовать для исследования краевых задач для этих систем [10]. Вопросы ограниченности оператора  $K_{(J)}$  в весовых пространствах и соответствующие граничные свойства интегралов типа Коши (3) подробно были изучены в [11].

Основная цель данного сообщения – получить критерий фредгольмовости и формулу индекса для аналогичных (1) сингулярных операторов

$$2N = a(1 + K_{(J)}) + b(1 - K_{(J)}), \quad (4)$$

определяемых обобщенным оператором Коши  $K_{(J)}$ .

Предварительно остановимся на обозначениях, связанных с кусочно-гладкой кривой. По определению под ней понимается объединение конечного числа гладких дуг, которые попарно могут пересекаться только по своим концам. В круге  $|z - \tau| \leq \rho$  с центром в точке  $\tau \in \Gamma$  достаточно малого радиуса  $\rho$  кривая  $\Gamma$  распадается на конечное число гладких дуг  $G_{\tau, j}$ ,  $1 \leq j \leq m_{\tau}$ , с общим концом в точке  $\tau$ . Число  $\rho$  можно выбрать столь малым, что каждая из дуг радиальна в том смысле, что при  $0 < r \leq \rho$  окружность  $|z - \tau| = r$  пересекает ее (и при том некасательно) в единственной точке. Выбирая  $r$  в качестве параметра, в результате получаем гладкую параметризацию дуги  $G_{\tau, j}$  вида

$$\gamma_{\tau, j}(r) - \tau = re^{i\theta_{\tau, j}(r)}, \quad 0 < r \leq \rho, \quad (5)$$

где вещественная функция  $\theta(r)$  непрерывно дифференцируема на полуоткрытом интервале  $(0, \rho]$  и  $\theta(r) \rightarrow \theta(0)$ ,  $r\theta'(r) \rightarrow 0$  при  $r \rightarrow 0$ . В частности,  $|\gamma'(0)| = 1$  и число  $\theta(0)$  есть аргумент  $\arg \gamma'(0)$  единичного касательного вектора  $\gamma'(0)$ . Эту параметризацию также называем радиальной.

Радиальные дуги  $G_{\tau, j}$  называем концевыми, они разбивают круг  $\{|z - \tau| \leq \rho\}$  на  $n_{\tau}$  криволинейных секторов  $S_{\tau, j}$ ,  $1 \leq j \leq m_{\tau}$ . Если раствор одного из них равен нулю (т.е. его боковые стороны касаются в точке  $\tau$ ), то  $\tau$  называем точкой возврата кривой  $\Gamma$ . При  $m_{\tau} = 1$  криволинейный сектор  $S_{\tau}$  представляет собой круг с разрезом (вдоль концевой дуги), его раствор, очевидно, равен  $2\pi$ . Если  $m_{\tau} = 2$  и растворы обоих секторов  $S_{\tau, 1}$  и  $S_{\tau, 2}$  равны  $\pi$ , то обе концевые дуги составляют гладкую дугу. Точки  $\tau$  с этим свойством называем внутренними точками кривой  $\Gamma$ . Точки кривой, не являющиеся внутренними, называются угловыми, их число, очевидно, конечно.

Пусть конечное множество  $F$  содержит все угловые точки кривой  $\Gamma$ . Тогда кривая  $\Gamma \setminus F$  является гладкой и каждая ее связная компонента гомеоморфна либо открытому интервалу прямой, либо окружности. Эти связные компоненты, дополненные концами в случае дуг, обозначим  $\Gamma_j$ ,  $1 \leq j \leq n$ . При каждом  $j$  кривая  $\Gamma_j$  является либо гладкой дугой (разомкнутой или сомкнутой), либо простым гладким контуром. Для определенности первые  $m$  компонент считаем дугами, так что  $\sum_{\tau} m_{\tau} = 2m$ . Каждая кривая  $\Gamma_j$  определенным образом ориентирована, по отношению к которой и понимается криволинейный интеграл (2). Число  $\rho$  в (5) выберем единым для всех точек  $\tau \in F$ , предполагая, что круги  $|z - \tau| \leq \rho$  попарно не пересекаются. Тогда все концевые дуги  $G_{\tau, j}$ ,  $1 \leq j \leq m_{\tau}$ ,  $\tau \in F$ , могут попарно пересекаться только в точках  $\tau \in F$ . Объединение  $G_F$  всех концевых дуг является окрестностью множества  $F$  на кривой. С каждым узлом  $\tau$  можно связать сигнатуру ориентации  $\epsilon_{\tau, j}$ , принимающую значение 1, если дуга  $G_{\tau, j}$  выходит из точки  $\tau$  и значение  $-1$ , если эта дуга входит в  $\tau$ .

Введем класс  $C(\Gamma, F)$  кусочно-непрерывных  $(l \times l)$ -матриц-функций, непрерывных вне  $F$  и допускающих односторонние пределы в точках  $\tau \in F$ . Более точно, его элементы  $a(t)$  на каждой концевой дуге  $G_{\tau, j}$  имеют предел в точке  $\tau$ , который обозначим  $a_{\tau, j}$ . Если матрица-функция  $a$  обрывает, т.е.  $\det a(t) \neq 0$  всюду на  $\Gamma \setminus F$ , включая ее односторонние предельные значения, то можно ввести комплексное число

$$\text{Ind}_{\Gamma, F} a = \frac{1}{2\pi i} \sum_{j=1}^n [\ln \det a]_{\Gamma_j},$$

где квадратные скобки означают приращения непрерывных ветвей логарифма на компонентах  $\Gamma_j$ , взятые в соответствии с их ориентацией. Это число называем индексом Коши матрицы-функции  $a$ . В случае  $F = \emptyset$  кривая  $\Gamma$  является (составным) гладким контуром и это число целое. В общем случае

$$\begin{aligned} \text{Ind}_{\Gamma, F} a &= \\ &= -\frac{1}{2\pi i} \sum_{\tau, j} \varepsilon_{\tau, j} \ln \det a_{\tau, j} + \text{целое число.} \end{aligned} \quad (6)$$

Условимся под весовым порядком понимать семейство  $\lambda = (\lambda_\tau, \tau \in F)$  вещественных чисел. Соответственно функцию вида

$$\rho_\lambda(t) = \prod_{\tau \in F} |t - \tau|^{\lambda_\tau}, \quad t \in \Gamma, \quad (7)$$

называем весовой функцией порядка  $\lambda$ . Весовые порядки, которые на всех точках  $\tau \in F$  принимают одно и то же значение, отождествляются с вещественными числами.

По определению весовое пространство  $L^p_\lambda(\Gamma, F)$  состоит из измеримых комплекснозначных функций  $\varphi(t)$  на кривой  $\Gamma$ , для которых  $\rho_{-1/p} \varphi \in L^p(\Gamma)$ . Относительно соответствующей нормы

$$|\varphi| = \left( \int_\Gamma |\rho_\lambda^{-1}(t) \varphi(t)|^p \frac{d_t t}{\rho_1(t)} \right)^{1/p}$$

это пространство банахово. Здесь  $d_t t$  означает элемент длины дуги и, как обычно, две функции, отличающиеся друг от друга на множестве нулевой меры, отождествляются. Таким образом,  $L^p_\lambda(\Gamma, F)$  можно трактовать как  $L^p$ -пространство относительно меры  $\rho_{-1} d_t t$ , а  $L^p_\lambda(\Gamma, F)$  состоит из всех функций  $\varphi = \rho_\lambda \varphi_0$ ,  $\varphi_0 \in L^p$  с перенесенной нормой. Конечно, при  $F = \emptyset$  имеем обычное пространство  $L^p(\Gamma)$ . Это пространство возникает и когда все  $\lambda_\tau = -1/p$ . Очевидно, семейство банаховых пространств  $(L^p_\lambda)$  монотонно убывает (в смысле вложения) по всем параметрам  $\lambda_\tau$  и  $p$ .

Принятое определение весовых пространств отличается от более распространенного определения весового пространства  $L^p(\Gamma, \rho_\alpha)$  (см., например, [3, 9]), которое задается нормой

$$|\varphi| = \left( \int_\Gamma |\varphi(t)|^p \rho_\alpha(t) d_t t \right)^{1/p}.$$

Очевидно, при  $p\lambda = -\alpha - 1$  оно совпадает с  $L^p_\lambda$ . Одно из достоинств принятого определения весовых пространств состоит в том, что при  $-1 < \lambda < 0$  про-

странство  $L^p_\lambda(\Gamma, F)$  содержится в классе  $L^1(\Gamma)$  суммируемых функций. Аналогичный факт по отношению к  $L^p(\Gamma, \rho_\alpha)$  определяется условием  $-1 < \alpha < p - 1$ , которое зависит от  $p$ . Как показано в [11], обобщенный сингулярный оператор Коши  $K_{(j)}$ , а вместе с ним и оператор (4) при  $-1 < \lambda < 0$  ограничены в пространстве  $L^p_\lambda(\Gamma, F)$ .

В дальнейшем широко будем пользоваться понятием функции от матриц [12], которое используется для степенной функции

$$f(w) = w^\zeta, \quad 0 < \arg w < 2\pi, \quad (8)$$

с комплексным показателем  $\zeta$ . Если спектр  $\sigma(A)$  матрицы  $A$  не лежит на положительной полуоси  $\mathbb{R}_+ = [0, +\infty)$ , то определено значение  $f(A) = A^\zeta$  от этой матрицы. В конкретных ситуациях обычно матрицу  $A$  приводят к блочно-диагональному виду:  $T^{-1}AT = \text{diag}(A_1, \dots, A_n)$ , где  $A_j$  имеет единственное собственное значение  $v_j$ . Тогда аналогичный вид имеет и матрица  $f(A)$ , т.е.  $T^{-1}f(A)T = \text{diag}[f(A_1), \dots, f(A_n)]$ . Применительно к функции (8) матрица  $f(A_j) = v_j^\zeta p_j(\zeta)$  с матричным многочленом

$$p_j(\zeta) = 1 + \sum_{k=1}^{l-1} \frac{\zeta(\zeta-1) \cdots (\zeta-k+1)}{k!} (A_j - v_j)^k,$$

где учтено, что матрица  $A_j - v_j$  нильпотентна и, следовательно,  $(A_j - v_j)^k = 0$  при  $k \geq l$ . Определитель этого многочлена тождественно равен единице.

В обозначениях (5) удобно положить

$$q_{\tau, j} = e^{i\theta_{\tau, j}(0)}, \quad Q_{\tau, j} = (q_{\tau, j})_{j(\tau)}. \quad (9)$$

При  $m_\tau \geq 3$  нумерацию дуг  $G_{\tau, j}$  и, соответственно, векторов  $q_{\tau, j}$  выберем так, чтобы при возрастании  $j$  единичные вектора  $q_{\tau, j}$  обходили начало координат против часовой стрелки, так что их аргументы  $\theta_{\tau, j}(0)$  можно подчинить условию  $\arg q_{\tau, 1} < \dots < \arg q_{\tau, m_\tau} < 2\pi + \arg q_{\tau, 1}$ .

Важно заметить, что при  $1 \leq k, j \leq m_\tau, k \neq j$ , собственные значения матрицы  $Q_{\tau, k} Q_{\tau, j}^{-1}$  не лежат на вещественной полуоси. В самом деле, для любого  $v > 0$  вектор  $q_{\tau, k} - v q_{\tau, j} \neq 0$ , так что матрица  $(q_{\tau, k} - v q_{\tau, j})_{j(\tau)} = Q_{\tau, k} - v Q_{\tau, j}$  обратима, а вместе с ней обратима и матрица  $Q_{\tau, k} Q_{\tau, j}^{-1} - v$ .

В терминах циклической перестановки

$$[k-1] = \begin{cases} k-1, & 2 \leq k \leq m_\tau, \\ m_\tau, & k=1, \end{cases}$$

векторы  $q_{\tau,k}$  и  $q_{\tau,[k-1]}$  являются соседними и поворот по часовой стрелке от  $q_{\tau,k}$  к  $q_{\tau,[k-1]}$  осуществляется на угол  $\arg(q_{\tau,k}q_{\tau,[k-1]}^{-1})$ , заключенный между 0 и  $2\pi$ . В частности, сумма всех этих углов равна  $2\pi$ .

Пусть для краткости

$$P_{\tau,k}(\zeta) = (Q_{\tau,k}Q_{\tau,[k-1]}^{-1})^\zeta,$$

где степенная функция определяется (8).

**Л е м м а 1.** Для заданных  $x_1, \dots, x_{m_\tau} \in \mathbb{C}^{l \times l}$  матрица-функция

$$x(\zeta) = e^{2\pi i \zeta} P_{\tau,1}^{-1}(\zeta)x_1 P_{\tau,2}^{-1}(\zeta)x_2 \dots P_{\tau,n_\tau}^{-1}(\zeta)x_{m_\tau} \quad (10)$$

является многочленом и ее определитель равен произведению определителей матриц  $x_k, 1 \leq k \leq m_\tau$ .

Сформулируем теперь основной результат о фредгольмовости операторов вида (4).

**Т е о р е м а 1.** Пусть кусочно-ляпуновская кривая  $\Gamma$  не содержит точек возврата, матрица-функция  $J(t)$  удовлетворяет условию Гёльдера на  $\Gamma$  и все ее собственные значения лежат в верхней полуплоскости.

В этих предположениях оператор  $N$  в (4) фредгольмов в пространстве  $L_\lambda^p(\Gamma, F), -1 < \lambda < 0$ , тогда и только тогда, когда матрицы-функции  $a, b$  обратимы в  $C(\Gamma, F)$  и

$$\det[e^{2\pi i \zeta} - c_\tau(\zeta)] \neq 0; \quad \operatorname{Re} \zeta = \lambda_\tau, \quad \tau \in F,$$

где  $c_\tau$  определяется формулой (10) по отношению к  $x_k = (a^{-1}b)_{\tau,k}^{-\varepsilon_{\tau,k}}$ .

При выполнении этих условий индекс этого оператора дается равенством

$$\operatorname{ind} N = \operatorname{Ind}_{\Gamma, F}(a^{-1}b) - \sum_{\tau \in F} \delta_\tau, \quad (11)$$

где положено

$$\delta_\tau = \frac{1}{2\pi i} \left[ \ln \det \left( \frac{e^{2\pi i \zeta} - c_\tau(\zeta)}{e^{2\pi i \zeta} - 1} \right) \right]_{\lambda_\tau - i\infty}^{\lambda_\tau + i\infty}.$$

Заметим, что существование конечных пределов выражения в квадратных скобках при  $\operatorname{Im} \zeta \rightarrow \pm\infty$  на прямой  $\operatorname{Re} \zeta = \lambda_\tau$  вытекает из леммы 1. Тот факт, что правая часть равенства (11) дает целое число, является следствием (6) и леммы 1.

Аналогичный результат справедлив и для оператора  $2N^1 = (1 + K_{(J)})a + (1 - K_{(J)})b$  с заменой  $c_\tau$  на матрицу  $c_\tau^1$ , которая определяется формулой (10) по  $x_k = (ba^{-1})_{\tau,k}$ .

Теорема 1 в предположении, что матрица  $J(t)$  постоянна и имеет единственное собственное значение  $i$ , установлена в [8]. В классическом слу-

чае  $J(t) = i$  матрица-функция  $c_\tau$  постоянна и совпадает с

$$c_\tau^0 = \prod_1^{m_\tau} (a^{-1}b)_{\tau,k}^{-\varepsilon_{\tau,k}}. \quad (12)$$

В этом случае теорему 1 можно уточнить.

**Т е о р е м а 2.** Пусть кусочно-ляпуновская кривая  $\Gamma$  не содержит точек возврата.

Тогда фредгольмовость оператора  $2N = a(1 + K) + b(1 - K)$  равносильно тому, что матрицы-функции  $a, b$  обратимы в  $C(\Gamma, F)$  и при каждом  $\tau$  собственные значения матрицы  $c_\tau^0$  в (12) не лежат на луче  $\arg z = 2\pi\lambda_\tau$ . При этом имеет место формула (11) с

$$\delta_\tau = \sum_\nu \frac{\ln \nu}{2\pi i}, \quad (13)$$

где сумма берется по всем собственным значениям  $\nu$  матрицы  $c_\tau$  с учетом их кратности, причем значение  $\ln \nu$  выбрано по условию  $2\pi\lambda_\tau < \arg \nu < 2\pi + 2\pi\lambda_\tau$ .

Равенству (13) можно придать также следующую форму. Положим

$$\xi_\tau(t) = \frac{\sin[\pi t(1 + 2\lambda_\tau)]}{\sin[\pi(1 + 2\lambda_\tau)]}, \quad 0 \leq t \leq 1, \quad \lambda_\tau \neq -\frac{1}{2},$$

и  $\xi_\tau(t) = t$  при  $\lambda_\tau = -1/2$ .

**Л е м м а 2.** Собственные значения матрицы  $c_\tau$  не лежат на луче  $\arg z = 2\pi\lambda_\tau$  тогда и только тогда, когда

$$\det[1 - \xi_\tau(t) + \xi_\tau(t)c_\tau] \neq 0, \quad 0 \leq t \leq 1.$$

При этом

$$\delta_\tau = \left[ \frac{1}{2\pi i} \ln \det[1 - \xi_\tau(t) + \xi_\tau(t)c_\tau] \right]_{t=0}^1.$$

В этой формулировке теорема 2 установлена И.Ц. Гохбергом и Н.И. Крупником [5].

До сих пор кривая  $\Gamma$  была конечной, т.е. лежала внутри некоторого круга. Пусть она бесконечна и точка  $z_0 \notin \Gamma$ . По определению эта кривая кусочно-ляпуновская, если аналогичным свойством обладает ее образ при дробно линейном отображении  $z \rightarrow 1/(z - z_0)$ . Во внешности круга  $|z| \geq 1/\rho$ , где  $\rho > 0$  достаточно мало, кривая  $\Gamma$  распадается на конечное число полубесконечных дуг  $G_{\infty,j}, 1 \leq j \leq n_\infty$ , с общим концом в бесконечно удаленной точке  $\infty$ . Эти дуги также можно считать радиальными, т.е. каждая окружность  $|z| = r$  при  $r \geq 1/\rho$  пересекает ее (и при том некасательно) в единственной точке. Тогда аналогично (5) эти дуги описываются параметризациями

$$\gamma_{\infty,j}(r) = re^{i\theta_{\infty,j}(r)}, \quad r \geq 1/\rho, \quad (14)$$

где вещественная функция  $\theta(r)$  непрерывно дифференцируема при  $r \geq 1/\rho$  и  $\theta(r) \rightarrow \theta(\infty)$ ,  $r\theta'(r) \rightarrow 0$  при  $r \rightarrow \infty$ . В этом легко убедиться, если заметить, что при инверсии  $z \rightarrow 1/\bar{z}$  уравнение вида (5) с  $\tau = 0$  переходит в уравнение (14) с указанными свойствами функции  $\theta(r)$ .

Таким образом, существует предел  $\gamma'_{\infty,j}(\infty) = \lim \gamma'_{\infty,j}(r)$  при  $r \rightarrow \infty$ , аналогично (9) представляющий собой единичный вектор  $q_{\infty,j}$ , и его аргумент равен  $\theta_{\infty,j}(\infty)$ . Как и выше в случае  $q_{\infty,j} = q_{\infty,k}$  при  $k \neq j$  говорим, что кривая  $\Gamma$  имеет  $\infty$  своей точкой возврата. Нумерацию дуг  $G_{\infty,j}$  и векторов  $q_{\infty,j}$  по-прежнему выбираем в порядке обхода точки  $z = 0$  против часовой стрелки.

Заметим попутно, что радиальная дуга  $G_{\tau,j}$  с уравнением (5) является ляпуновской тогда и только тогда, когда обе функции  $\theta(r)$  и  $r\theta'(r)$  удовлетворяют условию Гёльдера на отрезке  $[0, \rho]$ . Соответственно полубесконечная радиальная дуга с уравнением (14) является ляпуновской, если указанное требование выполняется по отношению к функции  $\theta(1/r)$ ,  $0 \leq r \leq \rho$ .

Для бесконечной кривой конечное множество  $F$  выбирается аналогично предыдущему, причем в его состав включается и бесконечно удаленная точка  $\infty$ . Например, вещественная и мнимая оси образуют кусочно-гладкую кривую с  $F = \{0, \infty\}$  и  $m = n = 4$ , причем роль полубесконечных дуг  $\Gamma_j$  с общими концами в точках 0 и  $\infty$  играют полуоси. Точно также две параллельные прямые составляют кусочно-гладкую кривую с  $F = \{\infty\}$  и  $m = n = 2$ , имеющих бесконечно удаленную точку своей точкой возврата. При этом двумя бесконечными "сомкнутыми" дугами  $\Gamma_j$  с общим концом  $\infty$  служат сами прямые.

Для бесконечной кривой определение (7) весовой функции порядка  $\lambda$  необходимо видоизменить, полагая

$$\rho_\lambda(t) = (1 + |t|)^{\lambda_\infty} \prod_{\tau \in F, \tau \neq \infty} \left( \frac{|t - \tau|}{1 + |t|} \right)^{\lambda_\tau}, \quad t \in \Gamma. \quad (15)$$

По отношению к ней весовое пространство  $L_\lambda^p(\Gamma, F)$  определяется совершенно аналогично предыдущему. Как и в случае конечной кривой оно рассматривается только при  $p > 1$ . Полученное семейство банаховых пространств по-прежнему монотонно убывает по вложению относительно параметров  $p$  и  $\lambda_\tau$ ,  $\tau \neq \infty$ , и монотонно возрастает по  $\lambda_\infty$ . Как и выше, при  $-1 < \lambda < 0$  функции  $\phi \in L_\lambda^p(\Gamma, F)$  суммируемы.

Пусть точка  $z_0 \notin \Gamma$  и функция  $J^1$  на конечной кривой  $\Gamma^1 = \{(t - z_0)^{-1}, t \in \Gamma\}$  определяется равенством  $J^1[(t - z_0)^{-1}] = J(t)$ .

**Теорема 3.** Пусть кусочно-ляпуновская кривая  $\Gamma$  бесконечна и не содержит точек возврата, матрица-функция  $J^1$  удовлетворяет условию Гёльдера на  $\Gamma^1$  и все ее собственные значения лежат в верхней полуплоскости.

Тогда все утверждения теоремы 1 сохраняют свою силу с той разницей, что при  $\tau = \infty$  матрица  $c_\tau$  определяется формулой (10) по отношению к  $x_k = (a^{-1}b)_{\tau,k}^{\varepsilon_{\tau,k}}$  и в формуле (11) слагаемое  $\delta_\infty$  необходимо заменить на  $-\delta_\infty$ .

По отношению к классическому сингулярному оператору Коши  $K$  теорема 3 по существу не дает ничего нового, так как теорема 2 инвариантна относительно дробно-линейного преобразования, переводящего бесконечную кривую  $\Gamma$  на конечную кривую  $\Gamma^1$ .

Более точно, пусть для определенности  $z_0 = 0$ , так что  $\Gamma^1 = \{t^{-1}, t \in \Gamma\}$ . Аналогичный смысл имеют множество  $F^1$  и концевые дуги  $\Gamma_{\tau,j}^1$ . Ориентация кривой  $\Gamma^1$  наследуется ориентацией  $\Gamma$  при отображении  $t \rightarrow 1/t$ , так что сигнатуры  $\varepsilon$  и  $\varepsilon^1$  совпадают, т.е.  $\varepsilon_\tau^1 = \varepsilon_{1/\tau}$ ,  $\tau \in F^1$ . Бесконечные концевые дуги  $G_{\infty,j}$  переходят в дуги  $\Gamma_{0,j}^1$  с концом  $\tau = 0$ . Соответственно, единичным касательным вектором в точке  $\tau = 0$  служит  $q_{0,j}^1 = e^{-i\theta_{\infty,j}}$ . В частности, если при возрастании  $j$  векторы  $q_{\infty,j}$  обходят единичную окружность против часовой стрелки, то векторы  $q_{0,j}^1$  обходят ее по часовой стрелке.

Очевидно, весовая подстановка

$$\phi \rightarrow \phi^1(t) = t^{-1}\phi(t^{-1}) \quad (16)$$

осуществляет изоморфизм  $L_\lambda^p(\Gamma, F)$  на банахово пространство  $L_{\lambda^1}^p(\Gamma^1, F^1)$  с весовым порядком  $\lambda^1 = (\lambda_\tau^1, \tau \in F^1)$ , который связан с  $\lambda$  соотношением  $\lambda_\tau^1 = \lambda_{1/\tau}$  для  $\tau \neq 0$  и  $\lambda_0^1 = -\lambda_\infty - 1$ . При этом условие  $-1 < \lambda < 0$  сохраняется и для весового порядка  $\lambda^1$ .

Нетрудно видеть, что при этой подстановке  $(K\phi)^1 = K^1\phi^1$ , где  $K^1$  означает сингулярный оператор Коши  $K$  по кривой  $\Gamma^1$ , так что оператор  $2N = a(1 + K) + b(1 - K)$  перейдет в аналогичный оператор  $2N^1 = a^1(1 + K^1) + b^1(1 - K^1)$  с коэффициентами  $a^1(t) = a(1/t)$  и  $b^1(t) = b(1/t)$ . В частности, операторы  $N$  и  $N^1$  фредгольмова эквивалент-

ны и их индексы совпадают. В этом можно убедиться и непосредственно, применяя теорему 2 к каждому из этих операторов.

Все предыдущие результаты сохраняют свою силу и в пространствах Гёльдера с весом. Обозначим  $C_0^\mu(\Gamma, F)$  пространство всех непрерывных и ограниченных на  $\Gamma \setminus F$  вектор-функций  $\varphi$  с конечной нормой

$$|\varphi| = \sup_{t \in \Gamma} |\varphi(t)| + \sup_{t_1 \neq t_2} \frac{|(\rho_\mu \varphi)(t_1) - (\rho_\mu \varphi)(t_2)|}{|t_1 - t_2|^\mu},$$

где весовая функция  $\rho_\mu$  порядка  $\mu$  определяется (7) или (15) в зависимости от типа кривой  $\Gamma$ . Относительно данной нормы это пространство банахово и монотонно убывает относительно  $\mu$ . Исходя из него, весовое пространство  $C_\lambda^\mu(\Gamma, F)$  вводится аналогично  $L^p$ -случаю. Полученное семейство пространств монотонно убывает по параметрам  $\mu$  и  $\lambda_\tau$ ,  $\tau \neq \infty$ , и монотонно возрастает по  $\lambda_\infty$  (в случае бесконечной кривой). Аналогичное банахово пространство  $C_\lambda^{1,\mu}(\Gamma, F)$  дифференцируемых на  $\Gamma \setminus F$  функций определяется условиями  $\varphi \in C_\lambda^\mu$ ,  $\varphi' \in C_{\lambda-1}^\mu$ , где штрих означает производную по параметру длины дуги. Свойства всех этих пространств подробно описаны в [11].

Обозначим далее  $\mathcal{C}^v(\Gamma, F)$  класс кусочно-непрерывных  $l \times l$ -матриц-функций  $a \in C(\Gamma, F)$ , принадлежащих  $C_0^v(\Gamma, F)$  и удовлетворяющих условию  $a(t) - a_{\tau,j} \in C_{\pm\varepsilon}^v(G_{\tau,j}, \tau)$ ,  $1 \leq j \leq m_\tau$ ,  $\tau \in F$ , с некоторым  $\varepsilon > 0$ , где выбирается верхний знак для конечных точек  $\tau$  и нижний знак для  $\tau = \infty$ . Аналогичный смысл имеет класс  $\mathcal{C}^{1,v}(\Gamma, F)$  при замене символа  $C^v$  на  $C^{1,v}$ .

Заметим, что на кусочно-гладкой кривой  $\Gamma$  единичный касательный вектор  $e(t)$ ,  $t \in \Gamma \setminus F$ , направление которого согласовано с ориентацией кривой, как комплекснозначная функция кусочно-непрерывна на  $\Gamma$ . Рассмотрим класс кусочно-ляпуновских кривых, описываемых условием  $e(t) \in \mathcal{C}^v(\Gamma, F)$ . Заметим, что этот класс инвариантен относительно дробно-линейных преобразований плоскости.

**Теорема 4.** Пусть кусочно-ляпуновская кривая  $\Gamma$  не содержит точек возврата и  $e(t) \in \mathcal{C}^v(\Gamma, F)$ , матрица-функция  $J$  принадлежит классу  $\mathcal{C}^v(\Gamma, F)$ , непрерывна в точках  $\tau \in F$  и все ее собственные значения лежат в верхней полуплоскости. Пусть коэффициенты  $a, b$  в (1), (4) принадлежат классу  $\mathcal{C}^v(\Gamma, F)$ .

Тогда теоремы 1–3 сохраняют свою силу и по отношению к пространству  $C_\lambda^\mu(\Gamma, F)$ ,  $-1 < \lambda < 0$ ,  $0 < \mu < v$ . При этом в предположении фредгольмовости любое решение  $\varphi \in L_\lambda^p(\Gamma, F)$  уравнения  $N\varphi = f$  с правой частью  $f \in C_\lambda^\mu(\Gamma, F)$  также принадлежит  $C_\lambda^\mu(\Gamma, F)$ . Если дополнительно функции  $a, b, J \in \mathcal{C}^{1,v}(\Gamma, F)$  и  $f \in C_\lambda^{1,\mu}(\Gamma, F)$ , то и  $\varphi \in C_\lambda^{1,\mu}(\Gamma, F)$ .

Заметим, что как и в  $L^p$ -случае аналог теоремы 2 (в терминах леммы 2) для пространств  $C_\lambda^\mu(\Gamma, F)$  также хорошо известен [9]. В случае, когда матрица-функция  $J(t)$  постоянна и имеет единственное собственное значение  $i$ , а кривая  $\Gamma$  конечна, теорема 4 установлена в [8].

### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Мухелишвили Н.И. Сингулярные интегральные уравнения. М.: Наука, 1968.
2. Гахов Ф.Д. Краевые задачи. 3-е изд. М.: Наука, 1977.
3. Хведелидзе Б.В. Линейные разрывные задачи теории функций, сингулярные интегральные уравнения и некоторые их приложения // Тр. Тбил. мат. ин-та АН ГрССР, 1956. Т. 23. С. 3–158.
4. Данилюк И.И. Нерегулярные краевые задачи. М.: Наука, 1975.
5. Гохберг И.Ц., Крупник Н.И. Введение в теорию одномерных сингулярных уравнений. Кишинев: Штиинца, 1973.
6. Симоненко И.Б. Новый общий метод исследования линейных операторных уравнений типа сингулярных интегральных уравнений // I, Изв. АН СССР (Сер. матем.) 1965. Т. 29. № 3. С. 567–586, II. Изв. АН СССР (Сер. матем.). 1965. Т. 29. № 4. С. 757–782.
7. Дудучава Р.В. Интегральные уравнения свертки с разрывными предсимволами, сингулярные интегральные уравнения с неподвижными особенностями и их приложения к задачам механики // Тр. Тбил. матем. ин-та АН ГрССР. 1979. Т. 60. С. 1–135.
8. Солдатов А.П. Одномерные сингулярные операторы и краевые задачи теории функций. М.: Высшая школа, 1991. 266 с.
9. Mikhlin S.G., Prossdorf S. Singular integral operators. Berlin: Akademie-Verlag and Springer-Verlag, 1986.
10. Отелбаев М., Солдатов А.П. Интегральные представления вектор-функций, основанные на параметрике эллиптических систем первого порядка // ЖВМиМФ. 2021. Т. 61. № 1. С. 90–99.
11. Солдатов А.П. Сингулярные интегральные операторы и эллиптические краевые задачи // Современная математика. Фундаментальные направления. 2017. Т. 63. С. 1–189.
12. Гантмахер Ф.Р. Теория матриц. Изд. 4-е. М.: Наука, 1988.

# SINGULAR INTEGRAL OPERATORS WITH GENERALIZED CAUCHY KERNEL

**A. P. Soldatov<sup>a</sup>**

<sup>a</sup> *Federal Research Center "Computer Science and Control" of Russian Academy of Sciences, Moscow, Russia*

<sup>b</sup> *Moscow Center of Fundamental and Applied Mathematics, NIU MPEI, Academy of Sciences of the Republic of Sakha (Yakutia), Russia*

Presented by Academician of the RAS E.I. Moiseev

Singular integral operators with generalized Cauchy kernels are considered on a piece-wise smooth curve. The Fredholm criterium and index formula for these operators are received in the weighted Lebegues spaces.

*Keywords:* Singular integral operators, generalized Cauchy kernels, weighted Lebegues spaces, Fredholm criterium, index formula