



# Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

С. М. Грудский, Матричные сингулярные интегральные операторы с бесконечным индексом, II, *Изв. вузов. Матем.*, 1991, номер 6, 69–72

Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением  
<http://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.9.174

14 января 2025 г., 17:12:19



$$Zel_1(x, \infty; 0) = \int_0^{\infty} e^{-xt} \ln t Z_1(t) dt = \\ = \sigma \left\{ \gamma - \ln 2 + \ln(x + \sqrt{x^2 - \sigma}) - x(x^2 - \sigma)^{-1/2} \left[ \gamma + \ln \frac{2(x^2 - \sigma)}{x + \sqrt{x^2 - \sigma}} \right] \right\}. \quad (11)$$

Выражения для несобственных интегралов  $Zel_k(x, \infty; 0)$  при  $k > 1$  можно последовательно находить из рекуррентного соотношения для функций  $Zel_k(x, y; 0)$ , которое при  $y \rightarrow \infty$  записывается в виде (см. [1]):

$$Zel_k(x, y; 0) = \sigma \{ Zrl_{k-2}(x, \infty; 0) + 2xZel_{k-1}(x, \infty; 0) - \\ - \frac{2}{k-1} (x + \sqrt{x^2 - \sigma})^{-(k-1)} \}, \quad k = 2, 3, \dots \quad (12)$$

Формулы (8), (11) и (12) при  $\sigma = -1$  определяют значения несобственных интегралов  $Jel_k(x, \infty; 0)$  для всех  $x > 0$ , а при  $\sigma = 1$  — значения несобственных интегралов  $Iel_k(x, \infty; 0)$  для всех  $x > 1$ .

### ЛИТЕРАТУРА

1. Агрест М. М., Чачибая Ц. Ш. Пакет программ для вычисления высших трансцендентных функций, зависящих от одной или двух переменных.— ЦНИИатоминформ, ОФАП. инв. № 6661, 1988. 93 с.
2. Lohan A. N., Blanch G., Abramovitz M. Tables of  $Ji_0(x)$  and related functions // J. Math. Phys.—1943.—V. 22.—№ 2.—P. 51—57.
3. Smith V. G. An asymptotic expansion of  $Ji_0(x)$  // J. Math. Phys.—1943.—V. 22.—№ 2.—P. 58—59.
4. Агрест М. М. Обобщение некоторых соотношений для интегральных функций Бесселя // Сообщения АН ГрузССР.—1987.—Т. 126.—№ 2.—С. 241—244.
5. Агрест М. М. Разложение неполных интегралов Липшица—Ханкеля в ряды по функциям Бесселя // Журн. вычисл. матем. и матем. физ.—1971.—Т. 11.—№ 5.—С. 1127—1138.
6. Прудников А. П., Брычков Ю. А., Маричев О. И. Интегралы и ряды. Специальные функции.—М.: Наука, 1983.—750 с.

г. Сухуми

Поступили  
полный текст 12.12.1988  
краткое сообщение 29.03.1990

С. М. Грудский

УДК 517.983

### МАТРИЧНЫЕ СИНГУЛЯРНЫЕ ИНТЕГРАЛЬНЫЕ ОПЕРАТОРЫ С БЕСКОНЕЧНЫМ ИНДЕКСОМ, II

Краевой задаче Римана и сингулярным интегральным операторам с коэффициентами, имеющими разрывы типа бесконечного индекса, посвящено большое число исследований, начиная с работ Н. В. Говорова [1]. Достаточно подробно изучены скалярные задачи как в различных классах целых функций, так и в пространствах  $L_p$ . Отметим, однако, что матричный случай исследован существенно хуже, хотя именно матричные задачи с бесконечным индексом чаще встречаются в приложениях, напр., в теории дифракции [2]. Данная работа является продолжением [3], где были рассмотрены случаи завихрения степенно-логарифмического порядка. С использованием разработанной в [3]—[5] теории факторизации  $u$ -периодических матриц-функций (являющейся частным случаем факторизации, введенной в [6], [7]) степень общности результатов доводится в данной работе в уточняемом ниже смысле до уровня скалярного случая [5], [8].

Введем необходимые обозначения и определения. Пусть  $L_p^{(n)}$  и  $L_p^{(n \times n)}$  обозначают соответственно пространства вектор-функций (в-ф) и квадратных матриц-функций (м-ф) порядка  $n$  с элементами, суммируемыми в  $p$ -й степени на единичной окружности  $\Gamma_0$  (в скалярном случае индекс  $n=1$  будем опускать);  $S$ —оператор сингулярного интегрирования  $(Sf)(t) = \frac{1}{\pi i} \int_{\Gamma_0} \frac{f(\tau)}{\tau - t} d\tau$ ,  $t \in \Gamma_0$ , непрерывно действующий в пространстве  $L_p$ ,  $1 < p < \infty$ ;  $P^{\pm} = (1/2)(I \pm S)$ —сингулярные проекторы. Теми же символами будем обозначать операторы,

действующие в  $L_p^{(n)}$  и  $L_p^{(n \times n)}$  указанным образом на каждую компоненту. Далее введем пространства  $L_p^{\pm(n)} = P^{\pm}(L_p^{(n)})$ ,  $L_p^{\pm(n \times n)} = P^{\pm}(L_p^{(n \times n)})$  и пространства Харди  $H_{\infty}^{\pm(n \times n)}$  — матриц-функций, аналитических и ограниченных соответственно внутри или вне  $\Gamma_0$ .

Будем говорить, что м-ф  $A(t) \in L_{\infty}^{(n \times n)}$  допускает стандартную факторизацию, если она представима в виде

$$A(t) = A_+(t) D(t) A_-(t), \quad (1)$$

где  $D(t) = \text{diag} [t^{\alpha_1}, t^{\alpha_2}, \dots, t^{\alpha_n}]$ , целые числа  $\alpha_j$ , расположенные в порядке невозрастания, называются частными индексами факторизации,  $A_{\pm}^{\pm 1}(t) \in H_{\infty}^{\pm(n \times n)}$ ,  $A_{\pm}^{\pm 1}(t) \in H_{\infty}^{-\pm(n \times n)}$ .

Функция  $u(t) \in (H_{\infty}^+)$  называется внутренней, если  $|u(t)| = 1$  для почти всех  $|t| = 1$ .

Пусть  $F(u)$ ,  $u \in \Gamma_0$ , — некоторая м-ф. Тогда суперпозицию  $F(u(t))$  назовем  $u$ -периодической м-ф.

Будем говорить, что м-ф  $A(t)$  допускает стандартную  $u$ -факторизацию, если

$$A(t) = A_+(t) D(u(t)) A_-(t), \quad (2)$$

где  $D(u(t)) = \text{diag} \{u^{\alpha_1}(t), \dots, u^{\alpha_n}(t)\}$ ,  $\alpha_j$  — целые числа, расположенные в порядке невозрастания, а м-ф  $A_{\pm}(t)$  удовлетворяют условиям (1).

Не останавливаясь на теории факторизации  $u$ -периодических м-ф ([3] — [5]), отметим, что наличие факторизации у  $A(t)$  во многих случаях обеспечивает  $u$ -факторизацию суперпозиции  $A(u(t))$ . Существование же представления (2) позволяет строить теорию нормальной разрешимости сингулярного оператора

$$A = P^+ + A(t) P^- \quad (3)$$

и эффективно описывать подпространства  $\text{Ker } A$  и  $\text{Im } A$  ([3] — [5]).

Основным объектом изучения данной работы является оператор (3) с коэффициентом  $A(t) \in L_{\infty}^{n \times n}$ , имеющим элементы вида

$$a_{ij}(t) = c_{ij}(t) g_{ij}(e^{if(t)}), \quad 1 \leq i, j \leq n, \quad (4)$$

где  $c_{ij}(t)$ ,  $g_{ij}(t)$  — непрерывные на  $\Gamma_0$  функции, а  $f(t)$  вещественнозначна, непрерывна на  $\Gamma_0 \setminus \{1\}$  с  $\lim_{t \rightarrow 1 \pm 0} f(t) = \mp \infty$ . Кроме того, потребуем, чтобы для любого  $\varepsilon > 0$  существовала такая внутренняя функция  $u_{\varepsilon}(t)$ , что

$$e^{if(t)} = u_{\varepsilon}(t) g_{\varepsilon}(t) (1 + O_{\varepsilon}(t)), \quad (5)$$

где  $g_{\varepsilon}(t)$  непрерывна,  $g_{\varepsilon}(1) = 1$ ,  $O_{\varepsilon}(t) \in L_{\infty}$ , причем  $\sup_{t \in \Gamma_0} |O_{\varepsilon}(t)| < \text{const} \cdot \varepsilon$ .

Следующее утверждение дает достаточные условия существования представления (5).

**Теорема 1.** Пусть функция  $\tilde{f}(\varphi) = f(e^{i\varphi})$  монотонна на  $]-\pi, \pi[ \setminus \{0\}$ , а  $\varphi(x) = f^{-1}(-2\pi x)$  определена на вещественной оси  $R$ . (Без ограничения общности можно считать, что  $\varphi(\pm 0) = \pm \pi$ .) Пусть  $\Delta_n = \varphi(n \mp 1) - \varphi(n)$ ,  $\psi_n(\delta) = (\varphi(n) - \varphi(n \pm \delta)) / \Delta_n$ ,  $n = \pm 1, \pm 2, \dots$  Тогда если выполнены следующие условия:

а)  $\sup_n \frac{\max\{\Delta_n, \Delta_{n+1}, \dots, \Delta_{2n}\}}{\min\{\Delta_n, \Delta_{n+1}, \dots, \Delta_{2n}\}} < \infty$ ;

б) последовательность  $\psi_n(\delta)$  равномерно на  $[0, 1]$  сходится к некоторой функции  $\omega(\delta)$  при  $n \rightarrow \pm \infty$ ;

в) функция  $\omega(\delta)$  в окрестностях точек  $\delta = 0$  и  $\delta = 1$  имеет вид  $\omega(\delta) = c\delta + O(\delta^2)$ ;  $\omega(\delta) = 1 + c(\delta - 1) + O(\delta - 1)^2$ ,  $c > 0$ ,

то для любого  $\varepsilon > 0$  существует такая внутренняя функция  $u_{\varepsilon}(t)$ , что имеет место представление (5).

Сформулированная теорема является уточнением результатов, полученных в [5] — [6]. В частности, в [6] при условии выполнения а) и б) показано, что

$$e^{if(t)} = d_{\varepsilon}(B_{\varepsilon}(t)) \tilde{g}(t) (1 + \tilde{O}(t)),$$

где  $d_{\varepsilon}(t)$  — некоторая непрерывная функция, а произведение Бляшке

$$B_{\varepsilon}(t) = \prod_{\substack{n=-\infty \\ n \neq 0}}^{\infty} \frac{\bar{z}_n z_n - z}{|z_n| 1 - z_n z}, \quad z_n = r_n e^{i\varphi_n}, \quad \varphi_n = \varphi(n), \quad (1 - r_n)(1 + r_n)^{-1} = 2\Delta_n \varepsilon.$$

Функции  $B_{\pm}(t)$  и  $u_{\pm}(t)$  связаны соотношением

$$u_{\pm}(t) = -\frac{B_{\pm}(t) - (1 - \sigma)}{1 - (1 - \sigma) B_{\pm}(t)}, \quad \sigma = \frac{2\lambda \kappa \varepsilon^{-1}}{1 + \lambda \kappa \varepsilon^{-1}}$$

Отметим, что при наличии условия а) достаточным требованием для выполнения б) и в) является существование у функции  $\varphi(x)$  непрерывной монотонной производной, удовлетворяющей соотношению  $\lim_{x \rightarrow \infty} (\varphi'(x)/\varphi'(x+1)) = 1$ . При этом  $w(\delta) = \delta$ .

Рассмотрим наряду с м-ф  $A(t)$  (4)  $A_0(t) = \{c_{ij}(t) g_{ij}(t)\}$ . Напомним следующие определения.

Оператор  $N$ , действующий в банаховом пространстве  $X$ , называется  $\Phi_+$  ( $\Phi_-$ )-оператором, если  $\text{Im } N = \overline{\text{Im } N}$ , а величина  $\alpha = \dim \text{Ker } N < \infty$  ( $\beta = \dim (X \setminus \text{Im } N) < \infty$ ).

Оператор  $N$  называется  $\Phi$ -оператором, если он является  $\Phi_+$ - и  $\Phi_-$ -оператором одновременно. При этом величина  $\kappa(N) = \alpha - \beta$  называется индексом оператора  $N$ .

**Теорема 2.** Пусть для любого  $\varepsilon > 0$  функция  $\exp\{if(t)\}$  допускает представление (5), м-ф  $A(t)$  вида (4) удовлетворяет условию  $\inf_{t \in \Gamma_0} |\det A(t)| > 0$ , а м-ф  $A_0(t)$  допускает

стандартную факторизацию, где  $A_{0\pm}(t)$  являются непрерывными м-ф. Тогда если все частные индексы м-ф  $A_0(t)$  равны нулю, то оператор  $A$  (3) является  $\Phi$ -оператором в пространстве  $L_p$  ( $1 < p < \infty$ ). Если все частные индексы  $A_0(t)$  неотрицательны, то  $A$  является  $\Phi_-$ -оператором в  $L_p^{(n)}$ . Если же все частные индексы неположительны, то  $A$  является  $\Phi_+$ -оператором в  $L_p^{(n)}$ .

Докажем первое утверждение. Рассмотрим вместо  $A$  эквивалентный ему оператор Теплица  $T_A = P^- A P^-$ , действующий в пространстве  $L_p^{-(n)}$ . Представим м-ф  $A(t)$  в виде

$$A(t) = A_0(u_{\pm}(t)) + c(t) + O^{\varepsilon}(t),$$

где м-ф  $c(t)$  непрерывна с элементами, обращающимися в нуль при  $t = 1$ , а  $\sup_{t \in \Gamma_0} |O_{ij}^{\varepsilon}(t)| < \text{const} \cdot \varepsilon$ , где  $O^{\varepsilon}(t) = \{O_{ij}^{\varepsilon}(t)\}_{i,j=1}^n$ .  $A_0(u_{\pm}(t))$  допускает стандартную  $u_{\pm}$ -факторизацию  $A_0(u_{\pm}(t)) = A_{0+}(u_{\pm}(t)) A_{0-}(u_{\pm}(t))$ , где м-ф  $A_{0\pm}^{\pm 1}(u_{\pm}(t))$  имеют ограниченные равномерно по  $\varepsilon$  элементы. Очевидно, вместо  $A(t)$  можно рассмотреть м-ф  $E(t) = A_{0+}^{-1}(u_{+}(t)) A(t) A_{0-}^{-1}(u_{-}(t)) = I + c_1(t) + O_1^{\varepsilon}(t)$ , где  $I$  — единичная м-ф, а  $c_1(t)$  и  $O_1^{\varepsilon}(t)$  обладают свойствами м-ф  $c(t)$  и  $O^{\varepsilon}(t)$  соответственно. Очевидно, для достаточно малого  $\varepsilon \det(I + c_1(t)) \neq 0$ .

Пусть  $c_2(t) = (I + c_1(t))^{-1}$ . Рассмотрим произведение

$$T_E T_{c_2} = P^- - P^- (I + c_1(t)) P^+ c_2(t) P^- + P^- O_1^{\varepsilon}(t) T_{c_2}.$$

Поскольку  $c_2(t)$  непрерывна, то  $P^+ c_2(t) P^-$  представляет собой вполне непрерывный оператор в  $L_p^{(n)}$ . Таким образом, для достаточно малых  $\varepsilon T_E T_{c_2}$  является  $\Phi$ -оператором с индексом ноль. Следовательно,  $T_E$  — также  $\Phi$ -оператор, причем  $\text{ind } T_A = \text{ind } T_E = \text{ind } T_{(I+c_1)}$ , что и завершает доказательство.

В заключение прокомментируем полученное обобщение. В [3] на представление (5), по существу, было наложено ограничение  $O_{\varepsilon}(t) \equiv 0$ , что позволило рассмотреть случаи  $f(t) = \text{const} |t - 1|^{-\lambda} \ln^{\beta} |t - 1|^{-1}$ ,  $0 \leq \lambda \leq 1$ . Теперь же выводы теоремы 2 охватывают существенно более широкий класс случаев: степенно-логарифмическое завихрение произвольного порядка, сверхстепенное завихрение и т. п. (см. [5]).

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Говоров Н. В. О краевой задаче Римана с бесконечным индексом // ДАН СССР. — 1964. — Т. 154. — № 6. — С. 1247—1249.
2. Нобл Б. Применение метода Винера — Хопфа для решения дифференциальных уравнений в частных производных. — М.: 1962. — 279 с.
3. Грудский С. М. Матричные сингулярные интегральные операторы с бесконечным индексом // В сб.: Интегральные операторы и уравнения. — Краснодар, 1987. — С. 49—64.
4. Грудский С. М. Факторизация  $u$ -периодических матриц-функций и задачи с бесконечным индексом // ДАН СССР. — 1987. — Т. 295. — № 6. — С. 1298—1302.
5. Грудский С. М. Сингулярные интегральные операторы с бесконечным индексом и произведения Бляшке // Math. Nachr. — 1986. — Т. 129. — С. 313—331.
6. Спитковский И. М. Обобщенная факторизация матриц-функций и краевая задача Римана с бесконечными частными индексами // ДАН СССР. — 1986. — Т. 286. — № 3. — С. 559—563.

7. Спитковский И. М. О векторной краевой задаче Римана с бесконечными дефектными числами и связанной с ней факторизации матриц-функций // Матем. сб.— 1988.— Т. 135.— № 4.— С. 533—550.

8. Нитиевский В. С. Некоторые классы функций, факторизуемых с бесконечным индексом.— Краснодар, 1986.— 16 с.— Деп. в ВИНТИ АН СССР 18.04.86, № 2851—В.

г. Ростов-на-Дону

Поступила  
10.01.1989

Т. К. Кацаран

УДК 517.927

## ПРИМЕНЕНИЕ МЕТОДА ПОДОБНЫХ ОПЕРАТОРОВ ПРИ ИЗУЧЕНИИ СПЕКТРАЛЬНЫХ СВОЙСТВ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ ТИПА ШТУРМА — ЛИУВИЛЛЯ

Обозначим через  $L_1, L_2, L_3$  операторы, определяемые дифференциальным выражением

$$lx = -x'' - \epsilon b(t)x \quad (1)$$

с областями определения  $D(L_i) \subset L_2(0, 1)$ ,  $i = 1, 2, 3$ , задаваемыми периодическими ( $x(0) = x(1)$ ,  $\dot{x}(0) = \dot{x}(1)$ ), антипериодическими ( $x(0) = -x(1)$ ,  $\dot{x}(0) = -\dot{x}(1)$ ) и однородными ( $x(0) = x(1) = 0$ ) краевыми условиями соответственно. Функция  $b$  считается принадлежащей пространству  $L_2(0, 1)$ .

Спектральные свойства операторов  $L_i$ ,  $i = 1, 2, 3$ , достаточно хорошо изучены [1]. Однако в [1], как и в статьях [2], [3], при исследовании описанных выше операторов предполагается, что  $b$  — гладкая функция, причем степень гладкости определяет характер асимптотики собственных значений. В данной статье с использованием метода подобных операторов [4], [5] и метода малого параметра удалось получить асимптотические формулы для собственных значений только при предположении о суммируемости с квадратом потенциала  $b$ . Полученная информация об асимптотике собственных значений операторов  $L_1$  и  $L_2$  дает возможность построить границы областей устойчивости для уравнения Хилла на плоскости двух параметров. Кроме того, методы данной работы позволяют указать достаточные условия наличия бесконечного числа лакун и исследовать асимптотику ширины лакун в спектре оператора Хилла с негладким потенциалом.

1. Метод подобных операторов. Пусть  $\mathbb{H}$  — гильбертово пространство,  $\mathcal{L}(\mathbb{H})$  — пространство линейных операторов, действующих в  $\mathbb{H}$ ,  $A$  — фиксированный линейный оператор из  $\mathcal{L}(\mathbb{H})$ . Обозначим через  $\mathfrak{X}$  линейное нормированное многообразие операторов  $X \in \mathcal{L}(\mathbb{H})$  с областью определения  $D(X)$ , содержащей  $D(A)$ . Рассмотрим семейство операторов  $A - \epsilon B$ , где  $A \in \mathcal{L}(\mathbb{H})$ ,  $B \in \mathfrak{X}$ ,  $\epsilon$  — комплексное число. Предположим, что спектр  $\mathfrak{S}(A)$  оператора  $A$  представим в виде объединения двух попарно непересекающихся множеств:  $\mathfrak{S}(A) = \mathfrak{S}_1 \cup \mathfrak{S}_2$ ,  $\mathfrak{S}_1 \cap \mathfrak{S}_2 = \emptyset$ , где  $\mathfrak{S}_2$  компактно. Обозначим через  $P_i = P(\mathfrak{S}_i, A)$  проекторы Рисса, построенные по множествам  $\mathfrak{S}_i$ ,  $i = 1, 2$ . Определим трансформаторы  $J: \mathfrak{X} \rightarrow \mathfrak{X}$  и  $\Gamma: \mathfrak{X} \rightarrow \mathfrak{X}$ , положив  $JX = P_1XP_1 + P_2XP_2$  и выбрав оператор  $\Gamma X$  для  $\forall X \in \mathfrak{X}$  как единственное решение операторного уравнения  $A(\Gamma X) - (\Gamma X)A = X - JX$ , удовлетворяющее условию  $J(\Gamma X) = 0$ . Относительно  $\Gamma X$  предполагается, что он принадлежит пространству  $\text{End } \mathbb{H}$  действующих в  $\mathbb{H}$  линейных ограниченных операторов (норму в  $\text{End } \mathbb{H}$  будем обозначать через  $\|\cdot\|_\infty$  в отличие от  $\|\cdot\|$  в  $\mathfrak{X}$ ) и  $(\Gamma X)\mathbb{H} \subset D(A)$  для  $\forall X \in \mathfrak{X}$ . Из определения трансформаторов  $J$  и  $\Gamma$  следует

$$J(P_1XP_2) = J(P_2XP_1) = 0, \quad \Gamma(P_1XP_1) = \Gamma(P_2XP_2) = 0. \quad (2)$$

Согласно методу подобных операторов, изложенному в работах [4], [5], оператор  $A - \epsilon B$  подобен оператору  $A - \epsilon JX^*$ , где  $X^*$  — решение операторного уравнения

$$X = \epsilon(B(\Gamma X) - (\Gamma X)B) - \epsilon^2(\Gamma X)J(B(\Gamma X)) + B \quad (3)$$

при некоторых дополнительных предположениях, гарантирующих существование и единственность решения уравнения (3).

Для выяснения условий разрешимости этого уравнения рассмотрим систему уравнений для операторов  $X_{ij} = P_iXP_j$ ,  $X \in \mathfrak{X}$ , принадлежащих пространствам  $\mathfrak{X}_{ij} = P_i\mathfrak{X}P_j$ ,  $i, j = 1, 2$ . Она получается из уравнения (3) в результате применения к обеим его частям проекторов  $P_1$  и  $P_2$  с использованием свойств (2) трансформаторов  $J$  и  $\Gamma$ :

$$X_{11} = \epsilon B_{12}(\Gamma X_{21}) + B_{11}, \quad (4)$$

$$X_{21} = \epsilon(B_{22}(\Gamma X_{21}) - (\Gamma X_{21})B_{11}) - \epsilon^2(\Gamma X_{21})B_{12}(\Gamma X_{21}) + B_{21}. \quad (5)$$