

УДК 517.984.5

ИМАНБАЕВ Н.С., САДЫБЕКОВ М.А.

*Казахский национальный университет имени аль-Фараби, Алматы, Казахстан*  
*E-mail: makhtud-s@mail.ru*

## Первый регуляризованный след дифференциального оператора типа Штурма-Лиувилля на отрезке с проколотыми точками

Работа посвящена вычислению первого регуляризованного следа одного дифференциального оператора типа Штурма-Лиувилля на отрезке с проколотыми точками при интегральном возмущении условий "склейки". Рассматривается оператор Штурма-Лиувилля  $-y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x)$ , заданный на отрезках  $\frac{\pi}{n}(k-1) < x < \frac{\pi}{n}k$ ,  $k = \overline{1, n}$ ;  $n \geq 2$ . На левом и правом концах отрезка  $[0, \pi]$  задаются краевые условия типа Дирихле:  $y(0) = 0$ ,  $y(\pi) = 0$ . Решениями являются непрерывные на  $[0, \pi]$  функции, первые производные которых имеют скачки в точках  $x = \frac{\pi}{n}k$ . Величина скачков выражается формулой  $y'(\frac{\pi k}{n} - 0) = y'(\frac{\pi k}{n} + 0) - \beta_k \int_0^\pi y(t)dt$ ,  $k = \overline{1, n-1}$ . Основным результатом работы является точная формула первого регуляризованного следа рассматриваемого дифференциального оператора.

**Ключевые слова:** Первый регуляризованный след, дифференциальный оператор, собственное значение.

*N.S. Imanbaev, M.A. Sadybekov,*

**The first regularized trace of a differential operator of the Sturm-Liouville problem on the segment with punctured points**

This work is devoted for the calculation of the first regularized trace of a differential operator of the Sturm-Liouville problem on the interval with punctured points in integral perturbation "transmission" conditions. We consider Sturm-Liouville operator  $-y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x)$  given on the interval  $\frac{\pi}{n}(k-1) < x < \frac{\pi}{n}k$ ,  $k = \overline{1, n}$ ;  $n \geq 2$ . The left and right ends of the segment  $[0, \pi]$  are given in Dirichlet type boundary conditions:  $y(0) = 0$ ,  $y(\pi) = 0$ . The solutions are continuous functions on the  $[0, \pi]$  and the first derivatives have jumps at  $x = \frac{\pi}{n}k$ . The magnitude of the jumps is given by equation  $y'(\frac{\pi k}{n} - 0) = y'(\frac{\pi k}{n} + 0) - \beta_k \int_0^\pi y(t)dt$ ,  $k = \overline{1, n-1}$ . The main result is the exact formula for the first regularized trace of a given differential operator.

**Keywords:** first regularized trace, differential operator, eigenvalue.

*Н.С. Иманбаев, М.А. Садыбеков,*  
**Ойылған нұктелерімен бірге кесіндіде Штурм-Лиувилль типті дифференциалдық оператордың бірінші регуляризацияланған ізі**

Бұл жұмыс "желімдеу" шартында интегралдық ауытқуы болатын Штурм-Лиувилль типті дифференциалдық оператордың бірінші регуляризацияланған ізін ойылған нұктелері бар кесіндіде есептеуге арналған.  $\frac{\pi}{n}(k-1) < x < \frac{\pi}{n}k$ ,  $k = 1, n$ ;  $n \geq 2$  кесіндіде  $-y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x)$  Штурм-Лиувилль операторы қарастырылған.  $[0, \pi]$  кесіндісінің сол және он үштарына Дирихле типті шекаралық шарт берілген:  $y(0) = 0$ ,  $y(\pi) = 0$ . Бұл есептің шешімі  $[0, \pi]$  кесіндісінде үзіліссіз және бірінші туындысы  $x = \frac{\pi}{n}k$  нұктесінде секіріске ие. Секірістің өлшемі  $y'(\frac{\pi k}{n} - 0) = y'(\frac{\pi k}{n} + 0) - \beta_k \int_0^\pi y(t)dt$ ,  $k = 1, n - 1$  формуласымен анықталады. Бұл жұмыстың негізгі нәтижесі қарастырылып отырған дифференциалдық оператордың бірінші регуляризацияланған ізінің айқын формуласы болып табылады.

**Түрлін сөздер:** бірінші регуляризацияланған із, дифференциалдық оператор, меншікті мән.

**Введение.** Спектральная теория дифференциальных операторов является одним из важных разделов общей спектральной теории и активно разрабатывается различными математическими школами. Теория следов дифференциальных операторов исследуется, прежде всего, московской школой под руководством академика В. А. Садовничего [1, 2]. Только в последние годы ими представлены формулы первого регуляризованного следа для дискретных операторов, регуляризованные следы сингулярных операторов, регуляризованные следы несамосопряженных дискретных операторов с неядерной резольвентой, формулы следа М. Г. Крейна на случай возмущения типа Гильберта - Шмидта, регуляризованный след операторного уравнения Штурма - Лиувилля на конечном отрезке, формула с леда для потенциала, содержащего делта-функции, формулы регуляризованных следов операторов с относительно компактным возмущением и т. д.

Однако ряд существенных проблем спектральной теории остается по-прежнему не разрешенным. К их числу относится нахождение регуляризованных следов дифференциальных операторов в областях с проколотыми точками. Данное направление тесно связано с исследованием операторов с потенциалами, содержащими делта-функции, однако имеет и свои особенности. На сегодняшний день это направление находится на стадии накопления первичной информации, для чего необходимо получение формул явного вида вычисления регуляризованных следов различных конкретных дифференциальных операторов в областях с проколотыми точками.

**Понятие регуляризованного следа.** Теория регуляризованных следов линейных операторов берёт своё начало с фундаментального факта конечномерной теории — инвариантности матричного следа линейного оператора и совпадении его со спектральным следом, и исследует вопрос о распространении понятия инвариантности следа на неограниченные операторы.

Исследования регуляризованных следов операторов с дискретным спектром было начато в знаменитой работой И.М. Гельфанд и Б.М. Левитана [3], в которой авторы нашли след оператора в задаче Штурма — Лиувилля

$$-y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x), y'(0) = 0, y'(\pi) = 0.$$

Для  $q(x) \in C^1[0, \pi]$  при выполнении условия  $\int_0^\pi q(x)dx = 0$  была получена формула

$$\sum_{n=0}^{\infty} (\lambda_n - \mu_n) = \frac{1}{4} (q(0) + q(\pi)),$$

где  $\lambda_n$  - собственные значения задачи, а  $\mu_n = n^2$  - собственные значения этой же задачи с  $q(x) = 0$ . Одним из преимуществ подобных формул является то, что хотя собственные значения оператора при  $q(x) \neq 0$  не могут быть вычислены в явном виде, сумма регуляризованного следа определяется точно и всегда может быть вычислена.

Один из примеров содержательной физической интерпретации так понимаемых следов можно найти в работах И.М. Лифшица [6].

К аналогичным результатам пришел в том же году Л.А. Дикий, использовавший несколько иные методы. Получению формул регуляризованных следов для обыкновенных дифференциальных операторов были посвящены работы И.М. Гельфанд, М.Г. Гасымова, Р.Ф. Шевченко, А.Г. Костюченко, В.А. Садовничего и многих других. Наиболее общие результаты для обыкновенных дифференциальных операторов получены В.Б. Лидским и В.А. Садовничим [5]. Ими было установлено, что вывод формул указанного типа для широкого класса краевых задач, порожденных обыкновенными дифференциальными выражениями на конечном отрезке со сложным вхождением спектрального параметра, сводится к изучению регуляризованных сумм корней целых функций с определенной асимптотической структурой.

Другое приложение теории следов - приближенное вычисление собственных чисел - также было предложено И.М. Гельфандом на примере оператора Штурма - Лиувилля. Задача о вычислении первых собственных чисел операторов является одной из важных классических задач математической физики и этой проблеме были посвящены многочисленные исследования. С появлением в работах И.М. Гельфанд и Л.А. Дикого системы следов высших порядков появилась возможность другого подхода к этой задаче. Коэффициенты в такой системе выражаются в конечном виде через коэффициенты дифференциального выражения и краевых условий и их вычисление вполне может быть алгоритмизировано, как это сделано, например, в более сложной задаче Оппа - Зоммерфельда в работе В.Б. Лидского и В.А. Садовничего или для периодической задачи для оператора Штурма - Лиувилля в работе МакКина и ван Мёрбеке.

Настоящая работа посвящена вычислению первого регуляризованного следа одного дифференциального оператора типа Штурма-Лиувилля на отрезке с проколотыми точками при интегральном возмущении условий "склейки".

**Постановка задачи и основной результат.** Рассмотрим следующую задачу на собственные значения:

$$-y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x), \frac{\pi}{n}(k-1) < x < \frac{\pi}{n}k, k = \overline{1, n}; n \geq 2; \quad (1)$$

$$y(0) = 0, y(\pi) = 0, \quad (2)$$

$$y\left(\frac{\pi k}{n} - 0\right) = y\left(\frac{\pi k}{n} + 0\right), y'\left(\frac{\pi k}{n} - 0\right) = y'\left(\frac{\pi k}{n} + 0\right) - \beta_k \int_0^\pi y(t)dt, k = \overline{1, n-1} \quad (3)$$

Здесь  $q(x)$  - достаточное число раз дифференцируемая действительнозначная функция;  $\beta_k$  - действительные константы,  $\lambda$  - спектральный параметр.

Отметим, что при  $\beta_k = 0, k = \overline{1, n-1}$  для уравнения (1) с дополнительными слагаемыми вида  $\sum_{k=1}^{n-1} \alpha_k y(\frac{\pi k}{n})$  в работах [4], [2, с. 112] были выписаны формулы первого регуляризованного следа задачи. Данные работы являются наиболее близкими по тематике к рассматриваемой нами задаче.

Нашей целью является нахождение формулы первого регуляризованного следа задачи (1) - (3). Основным результатом работы является

**Теорема.** Для первого регуляризованного следа задачи (1) - (3) справедлива следующая формула:

$$\sum_{m=0}^{\infty} \sum_{j=1}^{2n} (\lambda_{m,j} - (2nm+j)^2 - (1 + \frac{1}{2nm+j}) \frac{2}{\pi} \int_0^\pi q(t) dt) = -\frac{1}{4}(q(0) + q(\pi)) + \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi q(t) dt, \quad (4)$$

где  $\lambda_{m,j}$  - собственные значения задачи (1) - (3). При этом собственные значения имеют асимптотику  $\lambda_{m,j} = s_{m,j}^2$ , где

$$s_{m,j} = (2nm+j) + \frac{c_{1,j}}{2nm+j} + \frac{c_{2,j}}{(2nm+j)^2} + O\left(\frac{1}{(2nm+j)^3}\right), j = \overline{1, 2n}, m = 0, 1, 2, \dots; \quad (5)$$

$$c_{1,j} = \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi q(t) dt, c_{2,j} = \frac{1 - (-1)^j}{2} \frac{i}{\pi} \sum_{k=1}^{n-1} (\beta_k + \beta_{n-k}) e^{\frac{i\pi j k}{n}}. \quad (6)$$

**Краткий ход доказательства теоремы.** Стандартными вычислениями для уравнения  $-y''(x) + q(x)y(x) = \lambda y(x)$  на каждом интервале  $I_k : \frac{\pi}{n}(k-1) < x < \frac{\pi}{n}k$ , можно выписать асимптотики (при  $|s| \rightarrow \infty$ ) двух линейно независимых решений этого уравнения:

$$y_{1,k}(x, s) \sim e^{isx} \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{a_{\nu,k}(x)}{s^\nu}, \quad y_{2,k}(x, s) \sim e^{-isx} \sum_{\nu=0}^{\infty} (-1)^\nu \frac{a_{\nu,k}(x)}{s^\nu},$$

где  $a_{0,k}(x) \equiv 1$ ,

$$a_{\nu,k}(x) = \frac{i}{2} \left\{ a'_{\nu-1,k}(x) - a'_{\nu-1,k}\left(\frac{\pi}{n}(k-1)\right) - \int_{\frac{\pi}{n}(k-1)}^x q(t) a_{\nu-1,k}(t) dt \right\}. \quad (7)$$

Здесь, как обычно, предполагается, что комплексная плоскость ( $\lambda = s^2, s = \sqrt{\lambda}$ ) разбита на четыре сектора лучами  $\arg s = 0$  и  $\arg s = \frac{\pi}{2}$  и данная асимптотика имеется в каждом из четырех секторов.

Из рекуррентной формулы (7) получаем

$$a_{1,k}(x) = -\frac{i}{2} \int_{\frac{\pi}{n}(k-1)}^x q(t) dt, \quad a_{2,k}(x) = \frac{1}{4} \left\{ q(x) - q\left(\frac{\pi}{n}(k-1)\right) - \frac{1}{2} \left( \int_{\frac{\pi}{n}(k-1)}^x q(t) dt \right)^2 \right\}, \dots,$$

$$a_{\nu,k}\left(\frac{\pi}{n}(k-1)\right) = 0, \nu = 1, 2, \dots;$$

$$y_{1,k}\left(\frac{\pi}{n}(k-1), s\right) = e^{i\frac{\pi(k-1)s}{n}}, \quad y_{2,k}\left(\frac{\pi}{n}(k-1), s\right) = e^{-i\frac{\pi(k-1)s}{n}}.$$

На каждом из интервалов  $I_k$  общее решение уравнения (1) представляем в виде  $y(x) = A_k y_{1,k}(x, s) + B_k y_{2,k}(x, s)$ . Удовлетворяя условиям краевым условиям (2) и обобщенным условиям "склеивания" (3), получаем относительно постоянных  $A_k, B_k$  линейную систему из  $2n$  уравнений, определитель  $\Delta(s)$  которой и будет характеристическим определителем спектральной задачи (1) - (3). Эта функция  $\Delta(s)$  определяется следующим асимптотическим выражением:

$$\begin{aligned} \Delta(s) = & e^{i\pi s} \left\{ 1 + \frac{a_1}{s} + \frac{a_2 - (\beta_1 + \dots + \beta_{n-1})}{s^2} + O\left(\frac{1}{s^3}\right) \right\} + \\ & + e^{-i\pi s} \left\{ -1 + \frac{a_1}{s} - \frac{a_2 - (\beta_1 + \dots + \beta_{n-1})}{s^2} + O\left(\frac{1}{s^3}\right) \right\} + \\ & + \sum_{k=1}^{n-1} e^{i\frac{\pi k}{n}s} \left\{ \frac{\beta_k + \beta_{n-k}}{s^2} + O\left(\frac{1}{s^3}\right) \right\} - \sum_{k=1}^{n-1} e^{-i\frac{\pi k}{n}s} \left\{ \frac{\beta_k + \beta_{n-k}}{s^2} + O\left(\frac{1}{s^3}\right) \right\} + O\left(\frac{1}{s^4}\right). \end{aligned}$$

Здесь

$$a_1 = -\frac{i}{2} \int_0^\pi q(t) dt, \quad a_2 = \frac{1}{4} \{q(\pi) - q(0) - \frac{1}{2} (\int_0^\pi q(t) dt)^2\}.$$

Анализируя уравнение  $\Delta(s) = 0$ , получаем, что задача (1) - (3) имеет  $4n$  серий собственных значений с асимптотиками (5), (6). Учитывая, что функция  $\Delta(s)$  - нечетная, получаем, что вместе с собственными значениями  $s_{m,j}$  из (5) числа  $-s_{m,j}$  также являются корнями характеристического многочлена. Их мы обозначим через  $s_{m,j+2n}, j = \overline{1, 2n}$ . Отсюда получаем обращение в нуль коэффициентов  $c_{2,j}$  из (6) с четными номерами  $j$ . Таким образом, в терминах спектрального параметра  $\lambda$  мы получим  $2n$  серий собственных значений.

При этом функция  $\Delta(s)$  принадлежит классу  $K$  целых функций первого порядка [5]. Поэтому для нее применима методика вычисления регуляризованной суммы корней квазимногочленов, основанная на построении дзета-функции, ассоциированной с функцией  $\Delta(s)$  и использовании метода последовательных приближений Хорна (см. [5]).

Так как данная методика хорошо известна, в силу громоздкости вычислений мы их здесь приводить не будем.

**Замечание.** В частном случае, когда  $\beta_k = 0, k = \overline{1, n-1}$ , задача (1) - (3) совпадает с задачей Дирихле и формула (4) основной теоремы совпадает с классическим результатом:

$$\sum_{m=0}^{\infty} \left( \lambda_m - m^2 - \frac{1}{\pi} \int_0^\pi q(t) dt \right) = -\frac{1}{4} (q(0) + q(\pi)) + \frac{1}{2\pi} \int_0^\pi q(t) dt.$$

Авторы выражают благодарность профессору Б.Е. Кангузину и PhD Д.Б. Нурахметову за полезные замечания в ходе подготовки настоящей работы.

## Литература

- [1] Садовничий В.А. Теория операторов. – М.: "Дрофа", 2004. – 384 с.

- [2] Митрохин С.И. Спектральная теория операторов: гладкие, разрывные, суммируемые коэффициенты. – М.: Интернет-Университет информационных технологий, 2009. – 364 с.
- [3] Гельфанд И.М., Левитан Б.М. Об одном простом тождестве для собственных значений дифференциального оператора второго порядка // Докл. АН СССР. – 1953. – Т. 88. – С. 593–596.
- [4] Мартинович М. Об одной краевой задаче для функционально-дифференциального уравнения // Дифференц. уравнения. – 1982. – Т.18. – №3. – С. 537-540.
- [5] Лидский В.Б., Садовничий В.А. Регуляризованные суммы корней одного класса целых функций // Функциональный анализ и его приложения. – 1967. – Т.1. – №2. – С. 52-59.
- [6] Либшиц И.М. Об одной задаче теории возмущений, связанной с квантовой статистикой // Успехи матем. наук. – 1952. – Т.7. – №1. – С. 173-180.

## References

- [1] Sadovnichij V.A. Teorija operatorov. – M.: "Drofa 2004.–384 s.
- [2] Mitrohin S.I. Spektral'naja teorija operatorov: gladkie, razryvnye, summiruemye koefficients. – M.: Internet-Universitet informacionnyh tehnologij, 2009. – 364 s.
- [3] Gel'fand I.M., Levitan B.M. Ob odnom prostom tozhdestve dlja sobstvennyh znachenij differencial'nogo operatora vtorogo porjadka // Dokl. AN SSSR. – 1953. – T.88. – S. 593-596.
- [4] Martinovich M. Ob odnoj kraevoj zadache dlja funkcionalo'-differencial'nogo uravnenija // Differenc. uravnenija. – 1982. – T.18. – №3. – S. 537-540.
- [5] Lidskij V.B., Sadovnichij V.A. Reguljarizovannye summy kornej odnogo klassa celyh funkciy // Funkcional'nyj analiz i ego prilozhenija. – 1967. – T.1. – №2. – S.52-59.
- [6] Lifshic I.M. Ob odnoj zadache teorii vozmushhenij, sviazannoj s kvantovoj statistikoj // Uspehi matem. nauk. – 1952. – T.7. – №1. – S. 173-180.