

О НЕОБХОДИМОМ И ДОСТАТОЧНОМ УСЛОВИИ В ТЕОРИИ РЕГУЛЯРИЗОВАННЫХ СЛЕДОВ

З.Ю. ФАЗУЛЛИН, Н.Ф. АБУЗЯРОВА

Аннотация. Настоящая работа посвящена изучению формул регуляризованных следов симметрических L_0 -компактных возмущений дискретного самосопряженного полуограниченного снизу оператора L_0 в сепарабельном гильбертовом пространстве. Исследования формул регуляризованных следов возмущений абстрактных самосопряженных дискретных операторов до сих пор, в основном, были направлены на нахождение достаточного условия, при котором равна нулю регуляризованная сумма со скобками с вычетом первой или нескольких поправок теории возмущений. Это условие формулируется в терминах спектральных характеристик невозмущенного оператора L_0 в зависимости от принадлежности определенному классу оператора возмущения V . В частности, в последнее время интенсивно изучаются формулы следов двумерных модельных операторов математической физики, возмущенных оператором умножения на функцию. Здесь мы исследуем необходимое и достаточное условие для двух случаев: равенства нулю и равенства конечному числу — суммы регуляризованного следа со скобками с вычетом первой поправки теории возмущений. При этом рассматривается конкретная скобка суммирования, которая, как правило, возникает при исследовании формул регуляризованных следов возмущений дифференциальных операторов в частных производных.

Ключевые слова: след оператора, резольвента, формула следов, теория возмущений, дискретный спектр.

Mathematics Subject Classification: 47A55, 47B02, 47B10, 47A10

1. ВВЕДЕНИЕ

Начало теории регуляризованных следов дискретных операторов было положено И.М. Гельфандом и Б.М. Левитаном в работе [1], где они для оператора Штурма-Лиувилля задачи Дирихле на отрезке $[0, \pi]$ с потенциалом $V(x)$ получили формулу, названную впоследствии формулой следа Гельфанда-Левитана:

$$\sum_{k=1}^{\infty} (\mu_k - k^2 - c_0) = -\frac{V(0) + V(\pi)}{4} + \frac{c_0}{2}, \quad (1.1)$$

где $c_0 = \pi^{-1} \int_0^{\pi} V(x) dx$.

В равенстве (1.1) μ_k собственные числа оператора Штурма-Лиувилля, а $k^2 = \lambda_k$ — собственные числа этой же задачи при $V(x) \equiv 0$.

Z.U. FAZULLIN, N.F. ABUZYAROVA, ON NECESSARY AND SUFFICIENT CONDITION IN THEORY OF REGULARIZED TRACES.

© ФАЗУЛЛИН З.Ю., АБУЗЯРОВА Н.Ф. 2020.

Исследование выполнено в рамках государственного задания Министерства науки и высшего образования Российской Федерации (код научной темы FZWU-2020-0027) (Абузярова Н.Ф.) и в рамках реализации программы развития Научно-образовательного математического центра Приволжского федерального округа, доп. согл. № 075-02-2020-1421/1 к согл. № 075-02-2020-1421 (Фазуллин З.Ю.).

Поступила 21 августа 2020 г.

И почти сразу Л.А. Дикий в работе [2] показал, что формула (1.1) эквивалентна следующему тождеству

$$\sum_{k=1}^{\infty} (\mu_k - \lambda_k - (V f_k, f_k)) = 0, \quad (1.2)$$

где $f_k(x) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \sin kx$ – ортонормированные собственные функции оператора Штурма-Лиувилля задачи Дирихле, при $V(x) \equiv 0$.

А именно, из тождества (1.2), поскольку

$$(V f_k, f_k) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} V(x) dx - \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} V(x) \cos 2kx dx$$

главный член, образующий расходящийся ряд, оставляя в левой части тождества (1.2), а сходящуюся часть просуммировав и сумму записывая в правую часть получим (1.1).

Именно такой подход, при котором член $(V f_k, f_k)$, первая поправка теории возмущений, обязательно исследуется, от него отделяется расходящая составляющая, а все остальное суммируется и заносится в правую часть, долгое время был центральным в многочисленных исследованиях формул следов возмущений как регулярных, так и сингулярных обыкновенных дифференциальных операторов. Достаточно подробный обзор приведен в работе [3]. Причем авторы весьма успешно разрабатывали прямые методы получения формул следов вида (1.1), минуя равенство (1.2).

С конца 70-х годов на первый план выдвигается изучение следов возмущений операторов в частных производных. Однако, даже первую поправку теории возмущений $(V f_k, f_k)$ из-за сложной структуры спектра (например, кратности ν_k собственных значений λ_k неограниченно возрастают при $k \rightarrow \infty$, отсутствуют растущие лакуны в спектре) операторов в частных производных не всегда удается эффективно исследовать, не говоря о последующих поправках теории возмущений. Поэтому прямые методы получения формул следов возмущений дифференциальных операторов в частных производных, основанные на асимптотических формулах (представлениях) для собственных чисел μ_k возмущенных обыкновенных дифференциальных операторов, не работают. В связи с этим возобновились активные исследования формул вида (1.2) и близких к ней (с вычитанием нескольких поправок теории возмущений) в общем положении – для возмущений абстрактных дискретных самосопряженных операторов.

Итак, пусть L_0 – дискретный самосопряженный полуограниченный снизу оператор в сепарабельном гильбертовом пространстве H , $\{\lambda_k\}_{k=1}^{\infty}$ – спектр оператора L_0 , пронумерованные в порядке возрастания с учетом их кратностей ($\lambda_k \leq \lambda_{k+1}$, $k = 1, 2, \dots$), $\{f_k\}_{k=1}^{\infty}$ – ортонормированный базис из собственных функций оператора L_0 . Далее, пусть V симметрический L_0 – компактный оператор в H , тогда по хорошо известной теореме Като-Реллиха оператор $L = L_0 + V$ замкнут в области определения оператора L_0 и имеет дискретный спектр. Пусть $\{\mu_k\}_{k=1}^{\infty}$ – собственные числа оператора L , занумерованные в порядке роста с учетом кратностей ($\mu_k \leq \mu_{k+1}$, $k = 1, 2, \dots$).

Отметим, что поскольку как оператор L_0 , так и оператор $L = L_0 + V$ полуограничены снизу, то, без ограничения общности, можно считать, что для любого k $\lambda_k \geq \delta > 0$, $\mu_k \geq \delta > 0$.

Для дискретных операторов в общем положении ставится следующая задача.

При каких условиях на операторы L_0 и V существует подпоследовательность натуральных чисел $\{n_m\}_{m=1}^{\infty}$ такая, что

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^{n_m} [\lambda_k + (V f_k, f_k) - \mu_k] = 0. \quad (1.3)$$

Равенство (1.3) принято называть формулой регуляризованного следа со скобками с вычетом первой поправки теории возмущений, которое является обобщением тождества (1.2) для абстрактных дискретных операторов.

Пионерской в общей постановке задачи и доказательства соотношения (1.3) была работа В.А. Садовниченко, В.В. Дубровского, В.А. Любишкина [4]. Далее приведем лишь наиболее значимые достижения в этом направлении.

В работе [5] В.А. Садовничий и В.Е. Подольский для произвольных ограниченных возмущений V доказали справедливость равенства (1.3), если $R_0(z) = (L_0 - zI)^{-1}$ — ядерный оператор, для возмущений V , являющихся оператором Гильберта-Шмидта, равенство (1.3) в этой работе доказано, если в спектре оператора L_0 существует расширяющиеся лакуны, т.е. существует подпоследовательность $\{\lambda_{n_m}\}_{m=1}^\infty$ такая, что $\lambda_{n_{m+1}} - \lambda_{n_m} \rightarrow \infty$ при $m \rightarrow \infty$. Отметим, что метод доказательства в этой работе и предыдущих многочисленных работах В.А. Садовниченко, В.А. Любишкина, В.В. Дубровского и других авторов был основан на применении оператора $\text{tr}(-\frac{1}{2\pi} \oint_{\Gamma_m} z(\cdot) dz)$ к резольвентному тождеству

$$R(z) = R_0(z) - R_0(z)V R_0(z) + (R_0(z)V)^2 R(z),$$

где $\Gamma_m = \{z : |z| = 2^{-1}(\lambda_{n_m} + \lambda_{n_{m+1}})\}$, $R(z) = (L - zI)^{-1}$.

Следующее существенное продвижение в этой тематике было сделано в работе Муртазина Х.Х. и Фазуллина З.Ю. [6]. С целью формулировки результатов этой работы, касающихся равенства (1.3) и метода доказательства его, введём еще поточечную нумерацию спектра оператора L_0 :

$$\sigma(L_0) = \{\bar{\lambda}_k\}_{k=1}^\infty, \quad \bar{\lambda}_k < \bar{\lambda}_{k+1}, \quad k = 1, 2, \dots$$

Обозначим через P_k ортогональный проектор на собственное подпространство оператора L_0 , соответствующее собственному числу $\bar{\lambda}_k$, и пусть $\nu_k = \dim \text{Ran } P_k$ — кратность собственного числа $\bar{\lambda}_k$, так что

$$P_k(\cdot) = \sum_{i=1}^{\nu_k} (\cdot, f_{k_i}) f_{k_i},$$

где $\{f_{k_i}\}_{i=1}^{\nu_k}$ — базис из собственных функций оператора L_0 в подпространстве $P_k H$. Далее, пусть $\mu_i^{(k)}$, $i = \overline{1, \nu_k}$ группа собственных чисел оператора L , на которые расщепляется собственное число $\bar{\lambda}_k$ оператора L_0 при возмущении оператором V , пронумерованные в порядке их роста с учетом кратностей.

Всюду далее будем предполагать выполненным следующее условие: оператор $K_0(\lambda) = (R_0(-\lambda)V)^2 R_0(-\lambda)$ $\lambda > 0$ — ядерный, т.е.

$$\text{tr } K_0(\lambda) = \sum_{k=1}^{\infty} \sum_{m=1}^{\infty} \frac{a_{mk}}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2 (\bar{\lambda}_m + \lambda)} < \infty, \quad (1.4)$$

где $a_{mk} = \text{tr } P_k V P_m V$.

В работе [6] на основе того, что для любого $t \in K$ — компакт в \mathbb{R} справедливо неравенство [6, Лемма 1.4]

$$0 \leq \rho(t) \stackrel{\text{def}}{=} \sum_{\lambda_k < t} [\lambda_k + (V f_k, f_k) - \mu_k] = \sum_{\bar{\lambda}_k < t} \left[\sum_{i=1}^{\nu_k} (\bar{\lambda}_k - \mu_i^{(k)}) + \text{tr } P_k V \right], \quad (1.5)$$

для симметрических, L_0 — компактных возмущений V , т.е. $\|R_0(-\lambda)V\| \rightarrow 0$ при $\lambda \rightarrow +\infty$ доказано [6, Теорема 1.3] следующее асимптотическое

равенство

$$\int_0^{\infty} \frac{\omega(t)dt}{(t+\lambda)^4} = \int_0^{\infty} \frac{\nu(t)dt}{(t+\lambda)^4} [1 + O(\|R_0(-\lambda)V\|)], \quad (1.6)$$

где

$$\begin{aligned} \omega(t) &= 2 \int_0^t \rho(\tau) d\tau + \sum_{\lambda_k < t} (\lambda_k - \mu_k)^2, \\ \nu(t) &= 2 \int_0^t \tau(s) ds + \sum_{\bar{\lambda}_k < t} a_{kk}, \\ \tau(s) &= \sum_{\bar{\lambda}_k < s} \sum_{\bar{\lambda}_m \geq s} a_{mk} (\bar{\lambda}_m - \bar{\lambda}_k)^{-1}. \end{aligned}$$

Причем, отметим, что если $K_0(\lambda)$ ядерный, то [6, формула 1.47]

$$f(\lambda) \stackrel{\text{def}}{=} \text{tr } K_0(\lambda) = 3 \int_0^{\infty} \frac{\nu(t)}{(t+\lambda)^4} dt. \quad (1.7)$$

Используя равенства (1.6) и (1.7), доказано [6, Лемма 1.10], если при $\lambda \gg 1$

$$f(\lambda) = o(\lambda^{-2}), \quad (1.8)$$

то существует подпоследовательность $\{n_m\}_{m=1}^{\infty} \subseteq \mathbb{N}$ такая, что имеет место равенство (1.3).

Следует отметить, что условие (1.8) изначально не связано конкретным классом возмущений V .

На основе этого утверждения, т. е. леммы 1.10 работы [6], получены достаточные условия справедливости равенства (1.3) для различных классов возмущений V . Для полноты изложения приведем теорему 1.5 работы [6].

Теорема А. Пусть $L_0 = L_0^*$ – дискретный полуограниченный снизу, а V – симметрический L_0 – компактный операторы в H . И пусть выполнено одно из нижеследующих условий:

- (1) $\sum_{k=1}^{\infty} \frac{(V^2 f_k, f_k)}{\lambda_k} < \infty$;
- (2) V – ограниченный и $N(t) = \bar{o}(t)$ при $t \rightarrow \infty$;
- (3) V – компактный и $N(t) = O(t)$ при $t \rightarrow \infty$;
- (4) $V \in \sigma_p$, $2 < p \in \mathbb{N}$ и $N(\bar{t}) = \bar{o}(t^{\frac{p}{p-2}})$ при $t \rightarrow \infty$;
- (5) $V \in \sigma_2$.

Тогда существует подпоследовательность натуральных чисел $\{n_m\}_{m=1}^{\infty}$ такая, что

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^{n_m} (\lambda_k + (V f_k, f_k) - \mu_k) = 0.$$

Здесь σ_p , $p \in \mathbb{N}$ класс компактных операторов Шатена-фон Неймана, в частности σ_2 – класс операторов Гильберта-Шмидта.

Отметим, что утверждения теоремы А перекрывают все ранее известные результаты в случае симметрических L_0 – компактных возмущений V .

В настоящей работе впервые изучается необходимое и достаточное условие равенства нулю и конечному числу отличного от нуля суммы ряда, в одном из способов расстановки

скобок суммирования. А именно рассматривается ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} a_k = \sum_{k=1}^{\infty} \left[\sum_{i=1}^{\nu_k} (\bar{\lambda}_k - \mu_i^{(k)}) + \text{tr } P_k V \right]. \quad (1.9)$$

Как правило, такая расстановка скобок возникает при исследовании, например, формул следов возмущений модельных операторов в частных производных математической физики [см. работы [7], [9], [6], [11], [12], [13]].

2. КРИТЕРИЙ ДЛЯ ЗНАЧЕНИЯ СУММЫ РЕГУЛЯРИЗОВАННОГО СЛЕДА

Преобразуем равенство (1.6). Вначале заметим, что если оператор L_0 -компактен и выполнено условие (1.4), то из теоремы 1.2 работы [6] получаем, что

$$2 \int_0^{\infty} \frac{\rho(t) dt}{(t + \lambda)^3} < \text{tr } K_0(\lambda) < \infty. \quad (2.1)$$

Справедлива

Лемма 1. Пусть оператор $K_0(\lambda)$ ядерный, а V – симметрический L_0 – компактный оператор. Тогда

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = 2 \int_0^{\infty} \frac{\rho(t) dt}{(t + \lambda)^3}. \quad (2.2)$$

Доказательство. Из определения $\rho(t)$, поскольку $\rho(t) \geq 0$, для любого $n \in \mathbb{N}$ имеем

$$\sum_{k=1}^n \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = \int_0^{\bar{\lambda}_n} \frac{d\rho(t)}{(t + \lambda)^2} = \frac{\rho(\bar{\lambda}_n + 0)}{(\bar{\lambda}_n + \lambda)^2} + 2 \int_0^{\bar{\lambda}_n} \frac{\rho(t)}{(t + \lambda)^3} dt. \quad (2.3)$$

Справедливость равенства (2.2) будет следовать из равенства (2.3), если покажем, что

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\rho(\bar{\lambda}_n + 0)}{(\bar{\lambda}_n + \lambda)^2} = 0.$$

Допустим противное, т.е. что (так как $\rho(t) \geq 0$)

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\rho(\bar{\lambda}_n + 0)}{(\bar{\lambda}_n + \lambda)^2} = a > 0.$$

Тогда для всех $n \geq n_0(\varepsilon)$

$$\rho(\bar{\lambda}_n + 0) \geq (a - \varepsilon)(\bar{\lambda}_n + \lambda)^2, \quad \varepsilon = \frac{a}{2}$$

Откуда, так как $\rho_n(t)$ ступенчатая и неотрицательная функция будем иметь

$$\lim_{r \rightarrow \infty} \int_0^r \frac{\rho(t)}{(t + \lambda)^3} dt = +\infty,$$

что противоречит неравенству (2.1).

Лемма 1 доказана. □

Совершенно аналогично, интегрированием по частям, доказывается равенство

$$2 \int_0^{+\infty} \frac{\rho(t)}{(t + \lambda)^3} dt = 3 \int_0^{\infty} \frac{2 \int_0^t \rho(\tau) d\tau}{(t + \lambda)^4} dt. \quad (2.4)$$

Теперь из равенства (1.6), (2.2), (2.4), при этом учитывая лемму 1.7 работы [6], выводим, что при $\lambda \gg 1$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = f_1(\lambda)[1 + O(\|R_0(-\lambda)V\|)], \quad (2.5)$$

где

$$f_1(\lambda) = 3 \int_0^{+\infty} \frac{2 \int_0^t \tau(s) ds + \sum_{\bar{\lambda}_k < t} [a_{kk} - \sum_{i=1}^{\nu_k} (\bar{\lambda}_k - \mu_i^{(k)})^2]}{(t + \lambda)^4} dt.$$

Справедлива

Теорема 1. Пусть ряд (1.9) сходится. Тогда для равенства нулю суммы ряда (1.9) необходимо и достаточно, чтобы

$$f_1(\lambda) = o(\lambda^{-2}) \quad \text{при} \quad \lambda \rightarrow +\infty. \quad (2.6)$$

Доказательство. Необходимость. Пусть $\sum_{k=1}^{\infty} a_k = 0$.

Покажем, что ряд

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda^2}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} a_k$$

сходится равномерно для всех $\lambda > 0$. Действительно, так как функциональная последовательность

$$b_k(\lambda) = \frac{\lambda^2}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2}$$

монотонна и равномерно ограничена на множестве $\lambda > 0$, а ряд $\sum_{k=1}^{\infty} a_k$ сходится, то исследуемый ряд равномерно сходится на множестве $\lambda > 0$ по признаку равномерной сходимости Абеля. Следовательно,

$$\lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \lambda^2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = \sum_{k=1}^{\infty} \lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \frac{\lambda^2}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} a_k = \sum_{k=1}^{\infty} a_k = 0. \quad (2.7)$$

Поскольку оператор $V - L_0$ компактный, т. е. $\|R_0(-\lambda)V\| \rightarrow 0$ при $\lambda \rightarrow +\infty$ из равенств (2.5) и (2.7) вытекает справедливость соотношения (2.6).

Достаточность. Пусть выполнено условие (2.6). Поскольку, как отметили выше $\|R_0(-\lambda)V\| \rightarrow 0$ при $\lambda \rightarrow +\infty$, из равенства (2.5) вытекает, что при $\lambda \gg 1$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = o(\lambda^{-2}). \quad (2.8)$$

Допустим противное, что $\sum_{k=1}^{\infty} a_k = c_0 > 0$ (постоянная $c_0 > 0$, в силу неравенства (1.5)).

Поскольку, как отметили выше, ряд $\sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda^2}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} a_k$ сходится равномерно при всех $\lambda > 0$, имеем, что

$$\lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \lambda^2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = \sum_{k=1}^{\infty} \lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \frac{\lambda^2}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} a_k = \sum_{k=1}^{\infty} a_k = c_0. \quad (2.9)$$

Откуда, вытекает равенство

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{a_k}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} = O\left(\frac{1}{\lambda^2}\right), \quad \lambda \rightarrow +\infty$$

которое противоречит (2.8). □

Теорема 2. Пусть ряд (1.9) сходится. Тогда для справедливости соотношения

$$\sum_{k=1}^{\infty} a_k = c_0 > 0 \tag{2.10}$$

необходимо и достаточно, чтобы

$$f_1(\lambda) \sim c_0 \lambda^{-2} \quad \text{при } \lambda \rightarrow +\infty. \tag{2.11}$$

Доказательство. Необходимость. Пусть выполнено (2.10). Так как оператор V L_0 -компактен, имеем $\|R_0(-\lambda)V\| \rightarrow 0$ при $\lambda \rightarrow +\infty$. Следовательно,

$$f_1(\lambda)[1 + \|VR_0(-\lambda)\|] \sim f_1(\lambda) \quad \text{при } \lambda \rightarrow +\infty. \tag{2.12}$$

Теперь, умножив обе части равенства (2.5) на $\lambda^2 \cdot c_0^{-1}$ и переходя в полученном равенстве к пределу при $\lambda \rightarrow +\infty$, согласно равенству (2.9), получим, что

$$1 = \lim_{\lambda \rightarrow +\infty} \frac{f_1(\lambda)[1 + \|VR_0(-\lambda)\|]}{c_0 \cdot \lambda^{-2}},$$

т. е.

$$\frac{c_0}{\lambda^2} \sim f_1(\lambda)[1 + \|VR_0(-\lambda)\|].$$

Отсюда, с учетом соотношения (2.12), выводим справедливость (2.11).

Достаточность. Пусть $f_1(\lambda) \sim c_0 \cdot \lambda^{-2}$ при $\lambda \rightarrow +\infty$, где c_0 — положительная постоянная. Тогда, умножив обе части равенства (2.5) на λ^2 , получим, что

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{\lambda^2}{(\bar{\lambda}_k + \lambda)^2} a_k = \lambda^2 f_1(\lambda)[1 + O\|R_0(-\lambda)V\|] \tag{2.13}$$

Напомним, что выше был отмечен факт равномерной при $\lambda > 0$ сходимости ряда, стоящего в левой части равенства (2.13). Учитывая этот факт и эквивалентности (2.11) и (2.12), перейдем к пределу при $\lambda \rightarrow +\infty$ в обеих частях равенства (2.13). Получим, что

$$\sum_{k=1}^{\infty} a_k = c_0.$$

□

В дальнейшем мы планируем установить справедливость оценок (2.6) и (2.11) для функции $f_1(\lambda)$ в случае конкретных классов возмущений V . При этом поскольку мы не будем требовать существования расширяющихся лакун в спектре оператора L_0 (это связано с конкретным выбором расстановки скобок суммирования), мы будем вынуждены накладывать условие на собственные числа $\mu_i^{(k)}$, $i = \overline{1, \nu_k}$ оператора L : $\mu_i^{(k)}$ при $k \gg 1$ лежат в окрестности собственного числа $\bar{\lambda}_k$, т. е. $|\mu_i^{(k)} - \bar{\lambda}_k| < r_k$, $i = \overline{1, \nu_k}$, где

$$r_k = \min\{(\bar{\lambda}_k - \bar{\lambda}_{k-1}) \cdot 2^{-1}, (\bar{\lambda}_{k+1} - \bar{\lambda}_k) \cdot 2^{-1}\}.$$

Пусть $R_{0k}(z) = R_0(z) - (z - \bar{\lambda}_k)^{-1} P_k$ – приведенная резольвента оператора L_0 в окрестности собственного числа $\bar{\lambda}_k$. Тогда, если

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \sup_{|z - \bar{\lambda}_k| \leq r_k} \|R_{0k}(z)V\| = 0,$$

то не сложно доказать, что при $t \gg 1$

$$\gamma(t) := \sum_{\bar{\lambda}_k < t} [a_{kk} - \sum_{i=1}^{\nu_k} (\bar{\lambda}_k - \mu_i^{(k)})^2] = \vec{o}(t).$$

Следовательно,

$$f_1^{(2)}(\lambda) = 3 \int_0^{\infty} \frac{\gamma(t)}{(t + \lambda)^4} dt = o(\lambda^{-2}), \quad \lambda \rightarrow +\infty.$$

Поэтому справедливость оценок (2.6) и (2.11) для различных классов возмущений V нужно установить для функции

$$f_1^{(1)}(\lambda) = 3 \int_0^{\infty} \frac{2 \int_0^t \tau(s) ds}{(t + \lambda)^4} dt,$$

так как

$$f_1(\lambda) = f_1^{(1)}(\lambda) + f_1^{(2)}(\lambda).$$

В заключение сформулируем следующую задачу:

доказать, что существует подпоследовательность натуральных чисел $\{n_m\}_{m=1}^{\infty}$ такая, что

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^{n_m} [\lambda_k + (V f_k, f_k) - \mu_k] = 0$$

тогда и только тогда, когда

$$f_1(\lambda) = o(\lambda^{-2}) \quad \text{при} \quad \lambda \rightarrow +\infty.$$

Отметим, что доказательство достаточности не представляет трудности и нам известно. Обоснование необходимости в настоящий момент не завершено и требует дальнейших исследований.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. И.М. Гельфанд, Б.М. Левитан. *Об одном простом тождестве для собственных значений дифференциального оператора второго порядка* // ДАН СССР. **88**, 593–596 (1953).
2. Л. А. Дикий. *Об одной формуле Гельфанда–Левитана* // УМН. **8**:2 119–123 (1953).
3. В.А. Садовничий, В.Е. Подольский. *Следы операторов* // УМН. **61**:5, 89–156 (2006).
4. В.А. Садовничий, В.В. Дубровский, В.А. Любишкин. *Следы дискретных операторов* // Докл. АН СССР. **264**:4, 830–832 (1982).
5. В.А. Садовничий, В.Е. Подольский. *Следы операторов с относительно компактным возмущением* // Матем. сб. **193**:2, 129–152 (2002).
6. Х.Х. Муртазин, З.Ю. Фазуллин. *Неядерные возмущения дискретных операторов и формулы следов* // Матем. сб. **196**:12, 123–156 (2005).
7. В.А. Садовничий, В.В. Дубровский. *Классическая формула регуляризованного следа для собственных чисел оператора Лапласа–Бельтрами с потенциалом на сфере S^2* // Докл. АН СССР. **319**:1, 61–62 (1991).
8. В.А. Садовничий, З.Ю. Фазуллин. *Формула первого регуляризованного следа для возмущения оператора Лапласа–Бельтрами* // Дифф. уравнения. **37**:3, 402–409 (2001).
9. З.Ю. Фазуллин, Х.Х. Муртазин. *Регуляризованный след двумерного гармонического осциллятора* // Матем. сб. **192**:5, 87–124 (2001).

10. Х.Х. Муртазин, З.Ю. Фазуллин. *Спектр и формула следов для двумерного оператора Шредингера в однородном магнитном поле* // Доклады РАН. **390**: 6, 743–745 (2003).
11. E. Korotyaev, A. Pushniski. *A trace formula and high-energy spectral asymptotics for the perturbed Landau hamiltonian* // Func. Anal. **217**:1, 221–248 (2004).
12. А.И. Атнагулов, В.А. Садовничий, З.Ю. Фазуллин. *Свойства резольвенты оператора Лапласа на двумерной сфере и формула следов* // Уфимск. матем. журн. **8**:3, 22–40 (2016).
13. З.Ю. Фазуллин, И.Г. Нугаева. *Спектр и формула следов финитного возмущения двумерного гармонического осциллятора в полосе* // Дифф. уравнения. **55**:5, 691–701 (2019).

Зиганур Юсупович Фазуллин,
Башкирский государственный университет,
ул. Заки Валиди, 32,
450076, г. Уфа, Россия
E-mail: fazullinzu@mail.ru

Наталья Фаирбаховна Абузьярова,
Башкирский государственный университет,
ул. Заки Валиди, 32,
450076, г. Уфа, Россия
E-mail: abnatf@gmail.com