

УДК 517.984

РАВНОМЕРНАЯ НА ВСЕЙ ПРЯМОЙ ОЦЕНКА ОБОБЩЕННЫХ СОБСТВЕННЫХ ФУНКЦИЙ ОДНОМЕРНОГО ОПЕРАТОРА ШРЕДИНГЕРА С РАВНОМЕРНО ЛОКАЛЬНО СУММИРУЕМЫМ ПОТЕНЦИАЛОМ

В. А. Ильин, Л. В. Крицков

Рассмотрим произвольный самосопряженный оператор Шредингера \mathcal{L} , определяемый на всей действительной прямой $\mathbb{R} = (-\infty, +\infty)$ дифференциальным выражением

$$lu = -\frac{d^2}{dx^2}u + q(x)u. \quad (1)$$

Потребуем, чтобы для любого $h > 0$ можно было указать такую положительную постоянную $C(h)$, чтобы равномерно по $x \in \mathbb{R}$ выполнялось неравенство

$$\int_x^{x+h} |q(y)| dy \leq C(h). \quad (2)$$

Равномерное условие (2), следуя [1, с. 327], будем называть условием *равномерной локальной суммируемости потенциала* $q(x)$ на \mathbb{R} .

В настоящей работе получены равномерные на всей действительной прямой \mathbb{R} оценки для обобщенных собственных функций оператора \mathcal{L} с потенциалом, удовлетворяющим условию равномерной локальной суммируемости на \mathbb{R} . Эти оценки позволяют изучать свойства спектральных разложений, отвечающих оператору Шредингера \mathcal{L} , в равномерной на всей действительной прямой метрике.

Приведем несколько важных примеров операторов Шредингера с потенциалом, удовлетворяющим равномерной оценке (2).

Пример 1. Оператор Хилла, т. е. оператор \mathcal{L} с потенциалом, являющимся непрерывной и периодической на \mathbb{R} функцией [1, с. 303 — 341].

Пример 2. Оператор \mathcal{L} с почти периодическим по Бору потенциалом (см., например, [2, 3]).

Пример 3. Оператор \mathcal{L} с потенциалом, представимым в виде суммы $q_1(x) + q_2(x)$, в которой $q_1(x) \in L_\infty(\mathbb{R})$, $q_2(x) \in L_p(\mathbb{R})$ для некоторого $p \geq 1$ (см., например, [4, с. 333, 365; 5, с. 209]).

Пример 4. Оператор \mathcal{L} с потенциалом $q(x)$, равномерно локально лежащим в L_p при $p > 1$, т. е. когда конечна величина $\sup_{x \in \mathbb{R}} \int_x^{x+1} |q(y)|^p dy$ (см. [1, с. 327 — 328]).

Необходимо отметить, что в случае, когда равномерно локально суммируемый на \mathbb{R} потенциал $q(x)$ ограничен снизу, можно так ввести минимальный оператор \mathcal{L}_0 , отвечающий (1), что \mathcal{L}_0 существенно самосопряжен и тем самым определяет единственное самосопряженное расширение \mathcal{L} оператора Шредингера (1) [6]. Это расширение полуограничено [7, с. 709] и его непрерывный спектр непуст [8].

Для формулировки основного результата опишем спектральное разложение оператора \mathcal{L} в терминах упорядоченного спектрального представления пространства $L_2(\mathbb{R})$ [7, с. 384, 499].

Это представление характеризуется мерой $\rho(\lambda)$, кратностью $m \leq 2$, множествами кратности e_i , $i = \overline{1, m}$, и обобщенными собственными функциями $u_i(x, \lambda)$, $i = \overline{1, m}$, которые

а) обращаются в нуль при λ , лежащих в дополнении к e_i ;

б) при каждом фиксированном значении λ принадлежат классу W_1^2 на каждом замкнутом подмножестве \mathbb{R} и почти всюду на \mathbb{R} удовлетворяют уравнению

$$lu_i(x, \lambda) = \lambda u_i(x, \lambda). \quad (3)$$

При этом для любой функции $f(x)$ класса $L_2(\mathbb{R})$

а) определен как элемент $L_2(\mathbb{R}, d\rho(\lambda))$ обобщенный образ Фурье

$$\hat{f}_i(\lambda) = \int_{\mathbb{R}} f(x) u_i(x, \lambda) dx; \quad (4)$$

б) разложение по обобщенным собственным функциям $\sigma_\lambda(x, f) = \sum_{i=1}^m \int_{-\lambda}^\lambda \hat{f}_i(t) u_i(x, t) d\rho(t)$ сходится к разлагаемой функции $f(x)$ в метрике $L_2(\mathbb{R})$;

в) имеет место аналог равенства Парсеваля

$$\int_{\mathbb{R}} f^2(x) dx = \sum_{i=1}^m \int_{\mathbb{R}} [\hat{f}_i(\lambda)]^2 d\rho(\lambda). \quad (5)$$

Теорема 1. Пусть потенциал $q(x)$ в дифференциальном выражении (1) равномерно локально суммируем на \mathbb{R} . Тогда существует такое $\alpha > 0$, что равномерно по $x \in \mathbb{R}$ и $\mu \geq 0$ выполнены следующие оценки:

$$\sum_{i=1}^m \int_{\substack{\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu+1 \\ \lambda \geq 0}} \left\{ |u_i(x, \lambda)|^2 + (\sqrt{\lambda} + 1)^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2 \right\} d\rho(\lambda) = O(1), \quad (6)$$

$$\sum_{i=1}^m \int_{\substack{\mu \leq \sqrt{-\lambda} \leq \mu+1 \\ \lambda \leq 0}} \left\{ |u_i(x, \lambda)|^2 + (\sqrt{-\lambda} + 1)^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2 \right\} d\rho(\lambda) = O(e^{-\alpha\mu}). \quad (7)$$

Доказательство теоремы основано на специальном представлении обобщенных собственных функций (см., например, [9; 10, с. 105]).

Зафиксируем произвольное $x \in \mathbb{R}$. Уравнение (3) равносильно равенству

$$u_i(x \pm t, \lambda) =$$

$$= u_i(x, \lambda) \cos(\sqrt{\lambda}t) \pm (1/\sqrt{\lambda}) u'_i(x, \lambda) \sin(\sqrt{\lambda}t) + \frac{1}{\sqrt{\lambda}} \int_0^t u_i(x \pm \tau, \lambda) q(x \pm \tau) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)] d\tau, \quad (8)$$

в котором $t > 0$ произвольно, $\sqrt{\lambda}$ равен $i\sqrt{-\lambda}$, если $\lambda < 0$.

Введем для каждого $\lambda \in \mathbb{R}$ интегральные операторы T_+ и T_- :

$$T_{\pm} f(t) = \frac{1}{\sqrt{\lambda}} \int_0^t q(x \pm \tau) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)] f(\tau) d\tau. \quad (9)$$

Операторы (9) удовлетворяют оценкам

$$|T_{\pm} f(t)| \leq \omega \sup_{0 \leq \tau \leq t} |f(\tau)| \quad (10)$$

при $\lambda \geq 0$ и

$$|T_{\pm} f(t)| \leq \omega \sup_{0 \leq \tau \leq t} |f(\tau)| \operatorname{ch}[\sqrt{-\lambda}(t - \tau)] \quad (11)$$

при $\lambda < 0$. Здесь

$$\omega = \omega(t, x, \lambda) \equiv \min(t, \frac{2}{1 + |\sqrt{\lambda}|}) \int_{x-t}^{x+t} |q(\xi)| d\xi. \quad (12)$$

Действительно, в случае $\lambda \geq 0$ неравенство

$$\left| \frac{1}{\sqrt{\lambda}} \int_0^t q(x \pm \tau) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)] f(\tau) d\tau \right| \leq \sup_{0 \leq \tau \leq t} |f(\tau)| \int_0^t |q(x \pm \tau)| \left| \frac{\sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)]}{\sqrt{\lambda}} \right| d\tau$$

влечет за собой (10), так как при $\sqrt{\lambda} \geq 1$: $|(1/\sqrt{\lambda}) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)]| \leq 1/\sqrt{\lambda} \leq 2/(1 + \sqrt{\lambda})$, а при $\sqrt{\lambda} \leq 1$: $|(1/\sqrt{\lambda}) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)]| \leq t - \tau \leq t$.

В случае же, когда $\lambda < 0$, примем во внимание, что при $\sqrt{-\lambda} \geq 1$: $|(1/\sqrt{\lambda}) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)]| = |(1/\sqrt{-\lambda}) \operatorname{sh}[\sqrt{-\lambda}(t - \tau)]| \leq [2/(1 + \sqrt{-\lambda})] \operatorname{ch}[\sqrt{-\lambda}(t - \tau)]$, а неравенство $|(1/\sqrt{\lambda}) \sin[\sqrt{\lambda}(t - \tau)]| \leq t \operatorname{ch}[\sqrt{-\lambda}(t - \tau)]$, $0 \leq \tau \leq t$, является тривиальным следствием элементарного неравенства *) $(1/z) \operatorname{sh} z \leq \operatorname{ch} z$.

Отметим, что для степеней операторов (9) выполнены оценки

$$|(T_{\pm})^n f(t)| \leq \omega^n \sup_{0 \leq \tau \leq t} |f(\tau)|, \quad n \geq 2, \quad (10')$$

при $\lambda \geq 0$ и

$$|(T_{\pm})^n f(t)| \leq \omega^n \sup_{0 \leq \tau \leq t} |f(\tau) \operatorname{ch}[\sqrt{-\lambda}(t - \tau)]|, \quad n \geq 2, \quad (11')$$

при $\lambda < 0$ **).

Оценки (10), (11), (10'), (11') позволяют утверждать, что, если $\omega < 1$, уравнение (8) может быть разрешено методом последовательных приближений, в результате чего получится следующее представление обобщенных собственных функций:

$$u_i(x \pm t, \lambda) = u_i(x, \lambda) F^{\pm}(t, x, \lambda) \pm (1/\sqrt{\lambda}) u'_i(x, \lambda) \Phi^{\pm}(t, x, \lambda). \quad (13)$$

Коэффициенты $F^{\pm}(t, x, \lambda)$ и $\Phi^{\pm}(t, x, \lambda)$ в (13) задаются равномерно сходящимися рядами $F^{\pm}(t, x, \lambda) = \cos(\sqrt{\lambda}t) + \sum_{l=1}^{\infty} (T_{\pm})^l \cos(\sqrt{\lambda}t)$, $\Phi^{\pm}(t, x, \lambda) = \sin(\sqrt{\lambda}t) + \sum_{l=1}^{\infty} (T_{\pm})^l \sin(\sqrt{\lambda}t)$.

В силу (10), (11), (10'), (11') выполнены оценки

$$|F^{\pm}(t, x, \lambda) - \cos(\sqrt{\lambda}t)| \leq [\omega/(1 - \omega)] \operatorname{ch}[\operatorname{Im}(\sqrt{\lambda}t)], \quad (14)$$

$$|\Phi^{\pm}(t, x, \lambda) - \sin(\sqrt{\lambda}t)| \leq \min[t|\sqrt{\lambda}|, 2|\sqrt{\lambda}|/(1 + |\sqrt{\lambda}|)][\omega/(1 - \omega)] \operatorname{ch}[\operatorname{Im}(\sqrt{\lambda}t)]. \quad (15)$$

Доказательство теоремы с помощью представления (13) будет проведено в два этапа: сначала докажем оценки (6) и (7) при достаточно больших значениях $|\mu|$, а затем рассмотрим случай, когда μ меняется на конечном промежутке.

1a) Пусть $\lambda \geq 0$. Выберем $\mu_0 > 0$ так, чтобы при $\lambda \geq \mu_0^2$ равномерно по $x \in \mathbb{R}$ была выполнена оценка ***)

$$\omega(1, x, \lambda) \leq 1/2. \quad (16)$$

Тогда из (12) следует, что равномерно по $t \leq 1$, $x \in \mathbb{R}$ и $\lambda \geq \mu_0^2$

$$\omega(t, x, \lambda) = O(1/|\sqrt{\lambda}|). \quad (17)$$

Поэтому неравенства (14) и (15) переходят в равномерные оценки

$$|F^{\pm}(t, x, \lambda) - \cos(\sqrt{\lambda}t)| = O(1/\sqrt{\lambda}), \quad (18)$$

$$|\Phi^{\pm}(t, x, \lambda) - \sin(\sqrt{\lambda}t)| = O(1/\sqrt{\lambda}). \quad (19)$$

*) В силу четности левой и правой частей этого неравенства достаточно проанализировать случай $z > 0$. Но функция $g(z) = z \operatorname{ch} z - \operatorname{sh} z$ монотонно возрастает на полуоси $[0, \infty)$ и $g(0) = 0$; поэтому $g(z) \geq 0$ для всех $z \geq 0$.

**) Оценка (10') — очевидное следствие (10), а оценка (11') доказывается по индукции с помощью (11) и неравенства $\operatorname{ch} z_1 \cdot \operatorname{ch} z_2 \leq \operatorname{ch}(z_1 + z_2)$.

***) Это возможно в силу равномерной локальной суммируемости потенциала $q(x)$ (см. соотношение (12)).

Фиксируем произвольное $\mu \geq \mu_0$, и пусть λ удовлетворяет условию $\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu + 1$. Рассмотрим обобщенный образ Фурье (4) функции

$$v(y) = \begin{cases} \cos[\mu(y - x)] & \text{при } 1/2 \leq |y - x| \leq 1, \\ 0 & \text{при остальных значениях } y. \end{cases} \quad (20)$$

Учитывая (13), имеем

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}\hat{v}_i(\lambda) &= \frac{1}{2} \int_{1/2}^1 (u_i(x+t, \lambda) + u_i(x-t, \lambda)) \cos(\mu t) dt = u_i(x, \lambda) \int_{1/2}^1 \cos(\mu t) \cos(\sqrt{\lambda}t) dt + \\ &+ u_i(x, \lambda) \int_{1/2}^1 \cos(\mu t) \left[\frac{F^+(t, x, \lambda) + F^-(t, x, \lambda)}{2} - \cos(\sqrt{\lambda}t) \right] dt + \\ &+ (1/\sqrt{\lambda}) u'_i(x, \lambda) \int_{1/2}^1 \cos(\mu t) \left[\frac{\Phi^+(t, x, \lambda) - \Phi^-(t, x, \lambda)}{2} \right] dt. \end{aligned} \quad (21)$$

Так как (см. [10, с. 17]) $\left| \int_{1/2}^1 \cos(\mu t) \cos(\sqrt{\lambda}t) dt \right| \geq 2/\pi - 1/2 > 0$, то, привлекая к оценке выражений, заключенных в квадратные скобки в (21), оценки (18) и (19), получим

$$|u_i(x, \lambda)|^2 = O(1)|\hat{v}_i(\lambda)|^2 + O(1/\sqrt{\lambda})\{|u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2}|u'_i(x, \lambda)|^2\} \quad (22)$$

равномерно по $x \in \mathbb{R}$.

Наряду с (20) рассмотрим функцию

$$w(y) = \begin{cases} \sin[\mu(y - x)] & \text{при } 1/2 \leq |y - x| \leq 1, \\ 0 & \text{при остальных значениях } y. \end{cases} \quad (23)$$

Аналогичным образом придем к равенству для обобщенного образа Фурье функции (23)

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}\hat{w}_i(\lambda) &= \frac{1}{\sqrt{\lambda}} u'_i(x, \lambda) \int_{1/2}^1 \sin(\mu t) \sin(\sqrt{\lambda}t) dt + u_i(x, \lambda) \int_{1/2}^1 \sin(\mu t) \left[\frac{F^+(t, x, \lambda) - F^-(t, x, \lambda)}{2} \right] dt + \\ &+ (1/\sqrt{\lambda}) u'_i(x, \lambda) \int_{1/2}^1 \sin(\mu t) \left[\frac{\Phi^+(t, x, \lambda) + \Phi^-(t, x, \lambda)}{2} - \sin(\sqrt{\lambda}t) \right] dt. \end{aligned} \quad (24)$$

Так как $\left| \int_{1/2}^1 \sin(\mu t) \sin(\sqrt{\lambda}t) dt \right| \geq 2/\pi - 1/2 > 0$, то, проводя аналогичным образом оценку правой части (24), получим

$$|\sqrt{\lambda}|^{-2}|u'_i(x, \lambda)|^2 = O(1)|\hat{w}_i(\lambda)|^2 + O(1/\sqrt{\lambda})\{|u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2}|u'_i(x, \lambda)|^2\} \quad (25)$$

равномерно по $x \in \mathbb{R}$. Объединяя оценки (22), (25) и интегрируя обе части по мере $\rho(\lambda)$ в пределах $\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu + 1$, придем к равномерной по $x \in \mathbb{R}$ оценке

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^m \int_{\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu + 1} \left\{ |u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2}|u'_i(x, \lambda)|^2 \right\} d\rho(\lambda) &= O(1) \sum_{i=1}^m \int_{\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu + 1} \left\{ |\hat{v}_i(\lambda)|^2 + |\hat{w}_i(\lambda)|^2 \right\} d\rho(\lambda) + \\ &+ O(\mu_0^{-2}) \sum_{i=1}^m \int_{\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu + 1} \left\{ |u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2}|u'_i(x, \lambda)|^2 \right\} d\rho(\lambda). \end{aligned} \quad (26)$$

Так как $\sum_{i=1}^m \int_{\mu \leq \sqrt{-\lambda} \leq \mu+1} \{|\hat{v}_i(\lambda)|^2 + |\hat{w}_i(\lambda)|^2\} d\rho(\lambda) \leq \sum_{i=1}^m \int_{\mathbb{R}} \{|\hat{v}_i(\lambda)|^2 + |\hat{w}_i(\lambda)|^2\} d\rho(\lambda)$ и правая часть последнего неравенства в силу аналога равенства Парсеваля (5) равна $\|v(y)\|_{L_2(\mathbb{R})}^2 + \|w(y)\|_{L_2(\mathbb{R})}^2 \leq 2$, то из оценки (26) при достаточно большом μ_0 следует равномерная по $x \in \mathbb{R}$ оценка (6) для $\mu \geq \mu_0$.

16) Пусть теперь $\lambda < 0$. Возьмем пока произвольное число $R \in (0, 1]$ и выберем $\mu_1 \geq 1/R$ так, чтобы при $\sqrt{-\lambda} \geq \mu_1$ и равномерно по $x \in \mathbb{R}$ выполнялось неравенство (16). Тогда при всех $t \leq R$ имеет место равномерная оценка (17) и в силу (14) и (15)

$$|F^\pm(t, x, \lambda) - \operatorname{ch}(\sqrt{-\lambda}t)| = O(1/\sqrt{-\lambda}) \operatorname{ch}(\sqrt{-\lambda}R), \quad (27)$$

$$|\Phi^\pm(t, x, \lambda) - i \operatorname{sh}(\sqrt{-\lambda}t)| = O(1/\sqrt{-\lambda}) \operatorname{ch}(\sqrt{-\lambda}R). \quad (28)$$

Используем представление (13) для преобразования обобщенного образа Фурье (4) функции

$$v^0(y) = \begin{cases} 1 & \text{при } 0 \leq |y - x| \leq R, \\ 0 & \text{при остальных значениях } y. \end{cases} \quad (29)$$

Имеем

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \hat{v}_i^0(\lambda) &= u_i(x, \lambda) \frac{\operatorname{sh}(\sqrt{-\lambda}R)}{\sqrt{-\lambda}} + u_i(x, \lambda) \int_0^R \left[\frac{F^+(t, x, \lambda) + F^-(t, x, \lambda)}{2} - \operatorname{ch}(\sqrt{-\lambda}t) \right] dt + \\ &\quad + \frac{1}{\sqrt{-\lambda}} u'_i(x, \lambda) \int_0^R \left[\frac{\Phi^+(t, x, \lambda) - \Phi^-(t, x, \lambda)}{2} \right] dt. \end{aligned} \quad (30)$$

Так как при $\sqrt{-\lambda} \geq \mu_1$: $\operatorname{sh}(\sqrt{-\lambda}R) \geq 0,5 \exp(\sqrt{-\lambda}R)$, то, учитывая (27) и (28) при оценке интегралов в правой части (30), получим

$$\begin{aligned} |\lambda|^{-1} \exp(2\sqrt{-\lambda}R) |u_i(x, \lambda)|^2 &= \\ = O(1) |\hat{v}_i^0(\lambda)|^2 + O(R^2) |\lambda|^{-1} \exp(2\sqrt{-\lambda}R) \{&|u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2\} \end{aligned} \quad (31)$$

равномерно по $x \in \mathbb{R}$.

Рассматривая для каждого $\mu \geq \mu_1$ обобщенный образ Фурье функции

$$w^0(y) = \begin{cases} \operatorname{sgn}(y - x) & \text{при } 0 \leq |y - x| \leq R, \\ 0 & \text{при остальных значениях } y, \end{cases} \quad (32)$$

аналогичным образом придем к равномерной по $x \in \mathbb{R}$ оценке

$$\begin{aligned} |\lambda|^{-1} \exp(2\sqrt{-\lambda}R) |\sqrt{\lambda}|^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2 &= \\ = O(1) |\hat{w}_i^0(\lambda)|^2 + O(R^2) |\lambda|^{-1} \exp(2\sqrt{-\lambda}R) \{&|u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2\}. \end{aligned} \quad (33)$$

Объединяя (31), (33) и выбирая R достаточно малым, имеем

$$|\lambda|^{-1} \exp(2\sqrt{-\lambda}R) \{ |u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2 \} = O(1) \{ |\hat{v}_i^0(\lambda)|^2 + |\hat{w}_i^0(\lambda)|^2 \}. \quad (34)$$

Проинтегрируем обе части (34) по мере $\rho(\lambda)$ в пределах $\mu \leq \sqrt{-\lambda} \leq \mu + 1$ и примем во внимание оценку *) $|\lambda|^{-1} \exp(2\sqrt{-\lambda}R) \geq C_1 \exp(\mu R)$, получим

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^m \int_{\mu \leq \sqrt{-\lambda} \leq \mu+1} \{ |u_i(x, \lambda)|^2 + |\sqrt{\lambda}|^{-2} |u'_i(x, \lambda)|^2 \} d\rho(\lambda) &= \\ = O(e^{-\mu R}) \sum_{i=1}^m \int_{\mu \leq \sqrt{-\lambda} \leq \mu+1} \{ |\hat{v}_i^0(\lambda)|^2 + |\hat{w}_i^0(\lambda)|^2 \} d\rho(\lambda). \end{aligned}$$

*) Константа C_1 зависит только от R .

Из этой оценки, применяя аналог равенства Парсеваля (5) для функций (29), (32) и учитывая, что $\|v^0(y)\|_{L_2(\mathbb{R})} \leq 1$, $\|w^0(y)\|_{L_2(\mathbb{R})} \leq 1$, получим равномерную по $x \in \mathbb{R}$ оценку (7) для всех $\mu \geq \mu_1$ с константой $\alpha = R$.

Таким образом, осталось доказать (6) при $\mu \in [0, \mu_0]$ и (7) при $\mu \in [\mu_1, \infty)$. Остановимся подробно только на обосновании оценки (6).

2a) Пусть $\lambda \geq 0$ удовлетворяет условию $\mu \leq \sqrt{\lambda} \leq \mu + 1$ и число $R \in (0, 1]$ таково, что для всех $\sqrt{\lambda} \leq \mu_0$ и $x \in \mathbb{R}$ выполнено неравенство (16)^{*)}. Тогда при всех $t \leq R$ имеет место равномерная по $x \in \mathbb{R}$ оценка $\omega(t, x, \lambda) = O(R)$ и в силу (14) и (15) имеем

$$|F^\pm(t, x, \lambda) - \cos(\sqrt{\lambda}t)| = O(R), \quad (35)$$

$$(1/|\sqrt{\lambda}|)|\Phi^\pm(t, x, \lambda) - \sin(\sqrt{\lambda}t)| = O(R^2). \quad (36)$$

Рассмотрим обобщенный образ Фурье функции $v^0(y)$, определяемой формулами (29). Принимая во внимание (13), получаем

$$\begin{aligned} \frac{1}{2}\hat{v}_i^0(\lambda) &= u_i(x, \lambda) \int_0^R \cos(\sqrt{\lambda}t) dt + u_i(x, \lambda) \int_0^R \left[\frac{F^+(t, x, \lambda) + F^-(t, x, \lambda)}{2} - \cos(\sqrt{-\lambda}t) \right] dt + \\ &+ \frac{1}{\sqrt{\lambda}}u'_i(x, \lambda) \int_0^R \left[\frac{\Phi^+(t, x, \lambda) - \Phi^-(t, x, \lambda)}{2} \right] dt. \end{aligned} \quad (37)$$

Если R удовлетворяет условию $(\mu_0 + 1)R \leq \pi/2$, то $\int_0^R \cos(\sqrt{\lambda}t) dt \geq 2R/\pi$ и, применяя оценки (35), (36) к выражениям, стоящим в квадратных скобках в правой части (37), получим равномерную по $x \in \mathbb{R}$ оценку

$$|u_i(x, \lambda)|^2 = O(R^{-2})|\hat{v}_i^0(\lambda)|^2 + O(R^2)\{|u_i(x, \lambda)|^2 + R^2|u'_i(x, \lambda)|^2\}. \quad (38)$$

Аналогичным образом, используя функцию $w^0(y)$, определяемую формулами (32), придем к равномерной по $x \in \mathbb{R}$ оценке

$$R^2|u'_i(x, \lambda)|^2 = O(R^{-2})|\hat{w}_i^0(\lambda)|^2 + O(R^2)\{|u_i(x, \lambda)|^2 + R^2|u'_i(x, \lambda)|^2\}. \quad (39)$$

Складывая почленно оценки (38) и (39) и выбирая R достаточно малым, получим для всех λ , для которых $\sqrt{\lambda} \leq \mu_0$, равномерную по $x \in \mathbb{R}$ оценку $|u_i(x, \lambda)|^2 + R^2|u'_i(x, \lambda)|^2 = O(R^{-2})\{|v_i^0(\lambda)|^2 + |\hat{w}_i^0(\lambda)|^2\}$.

Теперь доказательство равномерной оценки (6) при $0 \leq \mu \leq \mu_0$ может быть завершено точно так же, как в 1б).

2б) Для обоснования равномерной оценки (7) при $0 \leq \mu \leq \mu_1$ достаточно доказать оценку

$$\sum_{i=1}^m \int_{0 \leq \sqrt{-\lambda} \leq \mu_1+1} \{|u_i(x, \lambda)|^2 + |u'_i(x, \lambda)|^2\} d\rho(\lambda) = O(1),$$

равномерную по $x \in \mathbb{R}$. Для вывода этой оценки можно, как и в 2а), рассмотреть обобщенные образы Фурье функций (29) и (32) и, применяя оценки (14), (15), учесть, что при $\sqrt{-\lambda} \leq \mu_1$ выполнены неравенства $\text{ch}(\sqrt{-\lambda}t) \leq \exp[(\mu_1 + 1)t]$, $|\text{sh}(\sqrt{-\lambda}t)| \leq \exp[(\mu_1 + 1)t]$.

Теорема полностью доказана.

Следствие 1. Пусть потенциал $q(x)$ в дифференциальном выражении (1) равномерно локально суммируем на \mathbb{R} . Тогда для каждого $\delta > 0$ можно указать такую постоянную $C_2(\delta) > 0$, что равномерно по $x \in \mathbb{R}$ выполнена оценка

$$\sum_{i=1}^m \int_0^\infty (\lambda + 1)^{-1/2-\delta} |u_i(x, \lambda)|^2 d\rho(\lambda) \leq C_2(\delta). \quad (40)$$

^{*)} Выбор числа R , как и в 1б), производится ниже.

Доказательство. Перепишем левую часть (40) в виде

$$\sum_{i=1}^m \int_0^\infty (\lambda + 1)^{-1/2-\delta} |u_i(x, \lambda)|^2 d\rho(\lambda) = \sum_{k=0}^\infty \left[\sum_{i=1}^m \int_{k \leq \sqrt{\lambda} < k+1} (\lambda + 1)^{-1/2-\delta} |u_i(x, \lambda)|^2 d\rho(\lambda) \right]$$

и учтем, что правая часть этого равенства не превосходит

$$\sum_{k=0}^\infty (k+1)^{-1-2\delta} \left[\sum_{i=1}^m \int_{k \leq \sqrt{\lambda} \leq k+1} |u_i(x, \lambda)|^2 d\rho(\lambda) \right]. \quad (41)$$

В силу оценки (6) выражение, стоящее в квадратных скобках в (41), есть $O(1)$ равномерно по $k \geq 0$ и $x \in \mathbb{R}$. Поэтому левая часть (40) не превосходит $O(1) \sum_{k=0}^\infty (k+1)^{-1-2\delta} \leq C_2(\delta)$ равномерно по $x \in \mathbb{R}$.

Следствие 2. Пусть потенциал $q(x)$ в дифференциальном выражении (1) равномерно локально суммируем на \mathbb{R} и $\alpha > 0$ — константа из утверждения теоремы 1. Тогда для каждого $\alpha_1 \in [0, \alpha)$ можно указать такую постоянную $C_3(\alpha_1) > 0$, что равномерно по $x \in \mathbb{R}$ выполнена оценка

$$\sum_{i=1}^m \int_{-\infty}^0 e^{\alpha_1 \sqrt{-\lambda}} |u_i(x, \lambda)|^2 d\rho(\lambda) \leq C_3(\alpha_1). \quad (42)$$

Оценка (42) доказывается так же, как и оценка (40) следствия 1, но с использованием оценки (7) теоремы 1.

В заключение отметим, что в случае, когда потенциал $q(x)$ оператора (1) не является равномерно локально суммируемым на \mathbb{R} , а лишь локально суммируемым на \mathbb{R} (т. е. константа в правой части неравенства (2) зависит от x), можно доказать следующее утверждение.

Теорема 2. Пусть $q(x)$ локально суммируем на \mathbb{R} и A — произвольное положительное число. Тогда существует такое $\alpha > 0$, что равномерно по $x \in [-A, A]$ и $\mu \geq 0$ выполнены оценки (6) и (7), константы в правых частях которых, вообще говоря, зависят от A .

Для обоснования теоремы 2 достаточно дословно повторить доказательство теоремы 1 и учсть, что в рассматриваемом случае оценки (16) — (19), (22), (25) — (28), (31), (33) — (36), (38) и (39) выполнены равномерно по $x \in [-A, A]$.

Таким же образом формулируются и доказываются аналоги следствий 1 и 2.

Настоящая работа выполнена в рамках проекта DGIII/ESPRIT — ACTCS9282 сотрудничества, поддерживаемого Комиссией Европейского Сообщества.

Авторы благодарны И. Антониу за полезное обсуждение результатов данной работы во время их пребывания в Международном институте физики и химии им. Е. Сольвея (Брюссель, Бельгия) в октябре — ноябре 1994 г.

Литература

1. Рид М., Саймон Б. Методы современной математической физики. М., 1982. Т. 4.
2. Шубин М. А. // Успехи мат. наук. 1979. Т. 34, № 2. С. 95 — 135.
3. Simon B. // Adv. Appl. Math. 1982. Vol. 3, N 3. P. 463 — 490.
4. Найдарк М. А. Линейные дифференциальные операторы. М., 1969.
5. Рид М., Саймон Б. Методы современной математической физики. М., 1978. Т. 2.
6. Ороско Ю. // Rpt. Math. Phys. 1979. Vol. 15, N 2. P. 163 — 172.
7. Данфорд Н., Шварц Дж. Т. Линейные операторы. М., 1966. Т. 2.
8. Молчанов А. М. // Тр. Моск. мат. о-ва. 1953. Т. 2. С. 169 — 199.
9. Тихомиров В. В. // Докл. АН СССР. 1983. Т. 273, № 4. С. 807 — 810.
10. Ильин В. А. Спектральная теория дифференциальных операторов. М., 1991.