

**ОДИН ПРИМЕР МНОГОМЕРНЫХ ПОЧТИ ПЕРИОДИЧЕСКИХ
ОПЕРАТОРОВ, ТОЧЕЧНЫЙ И НЕПРЕРЫВНЫЙ СПЕКТР
КОТОРЫХ ПЕРЕСЕКАЮТСЯ**

§ 1. Введение. В настоящей работе рассматриваются операторы H в $L_2(\mathbb{R}^d)$ вида

$$H = -(2\pi)^{-2} \Delta + \sum_{n \in \mathbb{Z}^d} t_n |v(x+n) \rangle \langle v(x+n)|, \quad (1.1)$$

$$(|v(\cdot) \rangle \langle v(\cdot)| \psi)(x) = (v, \psi) v(x), \quad t_n = \operatorname{tg} [\pi(\alpha, n) + \omega], \quad \omega \in [0, \pi),$$

$$\omega \neq \frac{\pi}{2} - \pi(\alpha, n) \pmod{\pi}, \quad n \in \mathbb{Z}^d, \quad (1.2)$$

где вектор $\alpha \in \mathbb{R}^d$ удовлетворяет диафантовому условию

$$|(\alpha, n) - m| \geq C |n|^{-\beta}, \quad m \in \mathbb{Z}, \quad n \in \mathbb{Z}^d \setminus 0 \quad (1.3)$$

с положительными константами C и β .

Условия $V \cdot v(x)$, $x \in \mathbb{R}^d$ — вещественнозначная функция с преобразованием Фурье

$$\hat{v}(p) = \int_{\mathbb{R}^d} e^{-i2\pi(p, x)} v(x) dx, \quad p \in \mathbb{R}^d,$$

причем $v(p) = a(|p|^2)$, где вещественнозначная функция $a(\mu)$, $\mu \geq 0$, бесконечно дифференцируема на $[0, \infty)$ и для некоторого $\rho > 0$: $a(\mu) > 0$, $0 \leq \mu < \rho$; $a(\mu) = 0$, $\mu \geq \rho$ (1.4). Если $\rho = \infty$, будем предполагать, что функция a вместе со своими производными убывает быстрее любой степени μ при $\mu \rightarrow \infty$.

Дискретный аналог оператора H изучался в работе*, которой мы здесь будем следовать. Введем обозначения: $E(d\lambda)$ и $E_0(d\lambda)$ — разложения единицы соответственно операторов H и $-(2\pi)^{-2} \Delta$; $\mathcal{H}_{<\rho} = E_0((-\infty, \rho)) L_2(\mathbb{R}^d)$, $\mathcal{H}_{>\rho} = E_0((\rho, \infty)) L_2(\mathbb{R}^d)$; $S = S(\mathbb{R}^d)$ — пространство Шварца.

Теорема 1.1. Оператор H существенно самосопряжен на S . Подпространства $\mathcal{H}_{<\rho}$ и $\mathcal{H}_{>\rho}$ приводят оператор H , причем сужение оператора H на $\mathcal{H}_{>\rho}$ совпадает с сужением оператора $-(2\pi)^{-2} \Delta$ на это подпространство и для $d\lambda \in (\rho, \infty)$: $E(d\lambda) \mathcal{H}_{>\rho} = E_0(d\lambda) \times \mathcal{H}_{>\rho}$ (1.5). Соответственно на отрезке (ρ, ∞) оператор H имеет абсолютно непрерывную компоненту.

Теорема 1.2. Пусть $\rho > 1/4$. Тогда имеют место все утверждения теоремы 1.1 и, кроме того, можно указать достаточно малое положительное ρ_1 , что спектр оператора H на отрезке $(-\infty, \rho_1)$ чисто точечный, однократный и плотный и собственные функции принадлежат S .

Теорема 1.3. Пусть $\rho < 1/4$. Тогда имеют место все утверждения теоремы 1.1 и, кроме того, спектр H исчерпывается чисто точечной и абсолютно непрерывной компонентой. При этом чисто точечный спектр однократный и плотный в R , а собственные функции принадлежат S . Ортогональные проекторы на чисто точечную и абсолютно непрерывную компоненту совпадают соответственно с проекторами на подпространства $\mathcal{H} > \rho$ и $\mathcal{H} < \rho$.

В этом параграфе мы изложим основные моменты доказательства сформулированных утверждений, по существу его алгебраическую часть. Полное обоснование приведено в § 2, 3.

Исследование свойств оператора H будет проводиться посредством рассмотрения его резольвенты $R_z = (H - zI)^{-1}$, при этом удобно перейти от функций $\psi \in L_2(R^d)$ к их преобразованиям Фурье

$$\hat{\psi}(p) = \int_{R^d} e^{-i2\pi(p, x)} \psi(x) dx$$

и к соответствующим представлениям \hat{H} , \hat{R}_z операторов H и R_z . Введем в $l_2(\mathbb{Z}^d)$ оператор $(T\psi)_n = t_n \psi_n$, $n \in \mathbb{Z}^d$. Здесь также удобно перейти к преобразованию Фурье

$$\hat{\psi}(p) = \sum_{n \in \mathbb{Z}^d} e^{i2\pi(p, n)} \psi_n, \quad p \in T,$$

где тор $T = \left[-\frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right)^d$. Часто функции $\psi \in L_2(T)$ будут рассматриваться как периодические функции, $\psi(\cdot) = \psi(\cdot + n)$, $n \in \mathbb{Z}^d$, во всем R^d . Введем линейный оператор $(\cdot)_T$, ставящий в соответствие функции $\psi(p)$ периодическую функцию $\psi_T(p)$

$$(\psi)_T(p) = \sum_{n \in \mathbb{Z}^d} \psi(p + n), \quad p \in R^d. \quad (1.6)$$

Отсюда имеем следующее представление для \hat{H} :

$$(\hat{H}\psi)(p) = p^2 \psi(p) + v(p) \hat{T}(v^* \psi)_T. \quad (1.7)$$

После несложных преобразований из (1.7) получим

$$(\hat{R}_z \varphi)(p) = \frac{\varphi(p)}{p^2 - z} - \frac{v(p)}{p^2 - z} (\hat{T}^{-1} + W_z)^{-1} \left(\frac{v^* \varphi}{p^2 - z} \right)_T(p), \quad (1.8)$$

$$W_z(p) = \left(\frac{\hat{v}^*(p) \hat{v}(p)}{p^2 - z} \right)_T. \quad (1.9)$$

Отметим, что из равенства (1.8) следует, что пространства $\mathcal{H}_{<\rho}$, $\mathcal{H}_{>\rho}$ приводят \hat{H} и сужение H на $\mathcal{H}_{>\rho}$ совпадают с сужением на это подпространство оператора $-(2\pi)^{-2} \Delta$ и, следовательно, имеет место соотношение (1.5).

Чтобы определить собственные функции $u_\lambda(p)$ и соответствующие собственные значения λ , воспользуемся (1.7), откуда получим $(p^2 - \lambda) u_\lambda + v \hat{T}(v^* u_\lambda)_T = 0$.

Отсюда ясно, что собственные функции имеют вид

$$u_{\lambda}(p) = \frac{v(p)}{p^2 - \lambda} g_{\lambda}(p), \quad g_{\lambda}(p+n) = g_{\lambda}(p), \quad (1.10)$$

где периодическая функция g_{λ} как элемент $L_2(T)$ удовлетворяет уравнению $(\hat{T}^{-1} + W_{\lambda}) g_{\lambda} = 0$ (1.11).

Как следует из равенства (1.11), λ будет собственным значением тогда и только тогда, когда уравнение (1.11) имеет нетривиальное решение. Для исследования этого вопроса дадим удобное представление оператору $\hat{T}^{-1} + W_{\lambda}$, для чего введем унитарный в $l_2(\mathbb{Z}^d)$ оператор U умножения на $\exp\{-2\pi i(\alpha, n)\}$. Тогда, как нетрудно видеть,

$$\hat{T}^{-1} = i(I + \kappa \hat{U})(I - \kappa \hat{U})^{-1}, \quad \kappa = e^{-2i\omega}, \quad (\hat{U}\psi)(p) = \psi(p - \alpha). \quad (1.12)$$

Отсюда после элементарных преобразований получим

$$\hat{T}^{-1} + W_{\lambda} = (W_{\lambda} + iI)[I - C_{\lambda}\kappa\hat{U}](I - \kappa\hat{U})^{-1}, \quad C_{\lambda}(p) = \frac{W_{\lambda}(p) - i}{W_{\lambda}(p) + i}. \quad (1.13)$$

Введем в рассмотрение функции $f(\lambda, p) = \ln C_{\lambda}(p)$ (1.14),

$$f_0(\lambda) = \int_T f(\lambda, p) dp = im(\lambda), \quad m(\lambda) \in \mathbb{R}, \quad (1.15)$$

$$t(\lambda, p) = (I - \hat{U})^{-1}[f(\lambda, p) - f_0(\lambda)]. \quad (1.16)$$

Если функция $f(\lambda, p)$ бесконечно дифференцируема по p , то и $t(\lambda, p)$ такая же. Это нетрудно проверить, рассматривая f и t как элементы пространства $l_2(\mathbb{Z}^d)$ и пользуясь важным здесь условием (1.3). Из (1.14), (1.16) следует

$$C_{\lambda}\hat{U} = e^{f_0(\lambda)} e^{t(\lambda)} \hat{U} e^{-t(\lambda)}. \quad (1.17)$$

Отсюда и равенства (1.13) имеем

$$\hat{T}^{-1} + W_{\lambda} = (W_{\lambda} + iI) e^{t(\lambda)} [I - e^{f_0(\lambda)} \kappa \hat{U}] e^{-t(\lambda)} (I - \kappa \hat{U})^{-1}. \quad (1.18)$$

Пусть теперь

$$e_{\lambda} = e^{-t(\lambda)} (I - \kappa \hat{U})^{-1} g_{\lambda}. \quad (1.19)$$

Тогда из (1.18) следует, что уравнение (1.11) эквивалентно уравнению $(I - e^{f_0(\lambda)} \kappa \hat{U}) e_{\lambda} = 0$ (1.20), откуда нетрудно усмотреть, что собственные значения λ являются решениями уравнения $m(\lambda) - 2\omega - 2\pi(\alpha, n) = 0 \pmod{2\pi}$, $n \in \mathbb{Z}^d$ (1.21), при получении которого учтено соотношение (1.15). При каждом n уравнение (1.21) имеет не более одного решения λ_n (что означает однократность спектра), которому отвечает $e_{\lambda_n} = \exp\{i 2\pi(\alpha, n)\}$. Отсюда ввиду (1.19) и (1.16) имеем

$$g_{\lambda_n}(p) = (I - \kappa \hat{U}) e^{t(\lambda_n, p)} e^{i 2\pi(n, p)}, \quad (1.22)$$

$$g_{\lambda_n}(p) = -2i(W_{\lambda_n}(p) - i)^{-1} e^{t(\lambda_n, p)} e^{i 2\pi(n, p)}. \quad (1.23)$$

Подставляя в равенство (1.10) найденные g_{λ_n} , получим искомые собственные функции.

В заключение отметим, что самым важным с аналитической точки зрения местом в приведенных выше рассуждениях является предположение о гладкости функции $f(\lambda, p)$, являющееся определяющим при анализе точечного спектра H .

§ 2. Аналитические свойства вспомогательных функций. Настоящий параграф посвящен изучению аналитических свойств функций $W_z(p)$, $f(z, p)$, $f_0(z)$ и $t(z, p)$. Все важные для дальнейшего свойства этих функций будут здесь подробно сформулированы и собраны в леммы. Практически все эти свойства почти непосредственно вытекают из имеющихся аналитических представлений изучаемых функций. Поэтому мы опустим подробные доказательства, а ограничимся лишь необходимыми пояснениями. Всюду ниже $z \in C$, $\lambda \in R$.

Лемма 2.1. Пусть $\rho > 1/4$. Тогда (a) $\operatorname{Im} z \operatorname{Im} W_z(p) \geq 0$; (b) существует достаточно малое $\rho_1 > 0$, что при $\lambda \leq \rho_1$: $W_\lambda(p) \in [-\infty, -1] \cup [0, \infty]$, $p \in T$; (c) можно выбрать непрерывную ветвь $\ln(\cdot)$ так, что равенство (1.14) корректно определяет функцию $f(\lambda, p)$, $\lambda \leq \rho_1$, $p \in T$, причем $f(\lambda, p) = -2i \operatorname{Arctg} W_\lambda(p)$, где $\operatorname{Arctg} w = \{\pm \pi/2, w = \pm i; \pm 0, w = \pm \infty\}$; (d) функция $f(\lambda, p)$, с заменой в формуле (1.14) λ на z , расширяется в полосу $L_{\rho_1, \varepsilon_1} = \{z: \operatorname{Re} z \leq \rho_1, |\operatorname{Im} z| \leq \varepsilon_1\}$, причем при достаточно малом ε_1 $f(z, p)$ — бесконечно дифференцируемая функция своих аргументов $\operatorname{Re} z$, $\operatorname{Im} z$ и p в области $L_{\rho_1, \varepsilon_1} \times T$; (e) $f_0(z)$ — бесконечно дифференцируемая функция аргументов $\operatorname{Re} z$, $\operatorname{Im} z$ в области $L_{\rho_1, \varepsilon_1}$; при $\operatorname{Im} z > 0$: $\operatorname{Re} f_0(z) < 0$; $f_0(\lambda) = im(\lambda)$, $m(\lambda) = -\int_T 2 \operatorname{Arctg} W_\lambda(p) dp$; $m(\lambda)$ — монотонно возрастающая, гладкая функция $\lambda \leq \rho_1$, со значениями в интервале $(-\pi, \pi)$, $m(-\infty) = -\pi$; (f) существует положительное $\varepsilon_2 < \varepsilon_1$ такое, что для $\lambda \leq \rho_1$ и $|\varepsilon| \leq \varepsilon_2$: $\forall \xi \in C, |\xi| = 1$

$$|e^{f_0(\lambda + i\varepsilon)\xi} - 1| \geq \frac{1}{2} |e^{f_0(\lambda)\xi} - 1|; \quad (2.1)$$

(g) функция $t(z, p)$, определенная как решение гомологического уравнения $t(z, p) - t(z, p - \alpha) = f(z, p) - f_0(z)$, $p \in T$, (2.2), бесконечно дифференцируема по своим аргументам $\operatorname{Re} z$, $\operatorname{Im} z$ и p в области $L_{\rho_1, \varepsilon_1} \times T$.

Лемма 2.2. Пусть $\rho < 1/4$. Тогда

(a) $\operatorname{Im} z \operatorname{Im} W_z \geq 0$; функция $W_z(p)$ отлична от нуля в области порога T , определяемой неравенством $p^2 < \rho$, и равна нулю в остальной части тора; (b) при $\lambda < \rho$: $W_\lambda(p) \in [-\infty, -\tau_1] \cup [0, \infty)$; при $\lambda > \rho$: $W_\lambda(p) \in [-\tau_2, 0]$, где τ_1, τ_2 — положительные, зависящие от λ числа; (c) для функции $f(\lambda, p)$ справедливо утверждение (с) леммы 2.1, при этом для каждого фиксированного λ $f(\lambda, p)$ бесконечно дифференцируема по $p \in T$; $f(\lambda, p)$ бесконечно дифференцируема по совокупности переменных λ, p в областях $\{\lambda < \rho\} \times T$; $\{\lambda \geq \rho\} \times T$; $R \times \{p^2 < \rho\}$; при $\lambda < \rho$ и $p^2 > \rho$ $f(\lambda, p) = -\pi$; а при $\lambda > \rho$ и $p^2 > \rho$: $f(\lambda, p) = \pi$, т. е. при $p^2 \geq \rho$ $f(\lambda, p)$ испытывает скачок от $-\pi$ до π при $\lambda = \rho \mp 0$; (d) для любого замкнутого интервала $\Delta \subset R$ такого, что $\rho \notin \Delta$ можно указать такое $\varepsilon_1 = \varepsilon_1(\Delta) > 0$,

что функция $f(\lambda, p)$ после замены λ на z будет бесконечно дифференцируемой по своим аргументам $\operatorname{Re} z$, $\operatorname{Im} z$ и p , когда z принадлежит прямоугольнику $L_{\Delta, \varepsilon_1} = \{z: \operatorname{Re} z \in \Delta, |\operatorname{Im} z| \leq \varepsilon_1\}$; (e) $f_0(z) = \int_T f(z, p) dp$ — бесконечно дифференцируема в области $L_{\Delta, \varepsilon_1}$; при $\operatorname{Im} z > 0$: $\operatorname{Re} f_0(z) < 0$; $f_0(\lambda) = im(\lambda)$, где $m(\lambda)$ — вещественнозначная, монотонно возрастающая функция λ , причем $m(\pm\infty) = \pm\pi$; $m(\lambda)$ является гладкой функцией при $\lambda \neq \rho$, в точке $\lambda = \rho$ она непрерывна справа и имеет скачок, равный $2\pi(1 - V_\rho)$, где V_ρ — объем d -мерного шара радиуса ρ ; (i) в прямоугольнике $L_{\Delta, \varepsilon_2}$ при достаточно малом ε_2 справедливо неравенство (2.1); (g) функция $t(z, p)$, определенная так же, как и в лемме 2.1, является бесконечно дифференцируемой в области $L_{\Delta, \varepsilon_1} \times T$.

Доказательство пунктов (a) — (i) лемм 2.1, 2.2 опирается в существенном на то обстоятельство, что множество значений функции $W_\lambda(p)$, $p \in T$, имеет «окно» на вещественной прямой, благодаря чему функция $f(\lambda, p)$, определенная равенством (1.14), может за счет подходящего выбора ветви $\ln(\cdot)$ сделана гладкой функцией p . Последнее обстоятельство является существенным для разрешимости в гладких функциях гомологического уравнения (2.2). Действительно, если $t_n(\lambda)$ и $f_n(\lambda)$ — коэффициенты Фурье функции $t(\lambda, p)$ и $f(\lambda, p)$, то из уравнения (2.2) получим $t_n(\lambda) = (1 - e^{-i2\pi(\alpha, n)})^{-1} f_n(\lambda)$, $n \neq 0$; $t_0(\lambda) = 0$ (2.3). В силу условия (1.3) первый множитель в (2.3) растет не быстрее чем $|n|^\beta$, тогда как ввиду гладкости f , $f_n(\lambda)$ убывают быстрее любой степени $|n|$, т. е. $t(\lambda, p)$ — бесконечно дифференцируемая функция $p \in T$.

§ 3. Самосопряженность и структура спектра. Доказательство существенной самосопряженности H и структуры спектра будет проводиться в следующей последовательности: доказательство ограниченности оператора \hat{R}_z , $\operatorname{Im} z \neq 0$, определенного равенством (1.8), и соотношения $R_z S \subseteq S$, откуда уже почти непосредственно вытекает справедливость теоремы 1.1; нахождение всех собственных значений и собственных функций оператора H ; доказательство при $\rho < 1/4$ полноты системы собственных функций в подпространстве $H_{<\rho}$, т. е. утверждения теоремы 1.3; доказательство теоремы 1.2 аналогично обоснованию теоремы 1.3 и поэтому опускается.

Лемма 3.1. (a) если $\varphi(p)$ — периодическая функция, то $(\varphi\psi)_T = \varphi(\psi)_T$;

$$\int_T |(g\psi)_T|^2 dp \leq \sup_{p \in T} (|g|^2)_T(p) \int_{R^d} |\psi|^2 dp; \quad (3.1)$$

(b) соотношение (1.17) с заменой λ на z справедливо при $\rho < 1/4$ и $z \in L_{\Delta, \varepsilon_1}$; $\rho > 1/4$ и $z \in L_{\rho_1, \varepsilon_1}$; соотношение (1.18) имеет место для тех же z при условии $\operatorname{Im} z > 0$; (c) для z из предыдущего пункта при условии $\operatorname{Im} z > 0$ справедливо неравенство

$$\|(\hat{T}^{-1} + W_z)^{-1}\| \leq 2(1 - e^{\operatorname{Re} f_0(z)})^{-1}; \quad (3.2)$$

(d) оператор \hat{R}_z , определенный равенством (1.8), при z из предыдущего пункта является ограниченным и $R_z S \subseteq S$.

Доказательство. Утверждение (a) вытекает из (1.6) и неравенства Коши. Утверждения (b) и (c) вытекают из лемм 2.1, 2.2 (d) — (g). Справедливость (d) следует из (1.8) и пункта (c) настоящей леммы.

Из леммы 3.1 вытекает справедливость теоремы 1.1, так как непосредственная проверка показывает, что $(\hat{H} - zI) \hat{R}_z \psi = \psi$, $\psi \in S$ (3.3).

Лемма 3.2. Пусть $\rho < 1/4$ и $O_\rho = (-\pi, m(\rho - 0)) \cup [m(\rho), \pi]$, где функция $m(\lambda)$ определена в лемме 2.2 e. Тогда

(a) множество собственных значений оператора H совпадает с множеством решений уравнения (1.20), при этом при каждом n имеется не более одного решения, а в точности одно решение имеется тогда и только тогда, когда $2\pi(\alpha, n) + \omega \in O_\rho \pmod{2\pi}$ (3.4); (b) каждому n , удовлетворяющему равенству (3.4), отвечает единственная собственная функция u_{λ_n} с собственным значением λ_n таким, что $m(\lambda_n) = 2\pi(\alpha, n) + \omega \pmod{2\pi}$; для функции u_{λ_n} справедливо представление (1.10), (1.22), (1.23) и $u_{\lambda_n} \in S$.

Доказательство. Пусть $\hat{H}u_\lambda = \lambda u_\lambda$, где $u_\lambda \in L_2$. Тогда $\hat{R}_z u_\lambda = (\lambda - z)^{-1} u_\lambda$, откуда ввиду (1.8) легко получим

$$u_\lambda(\rho) = \hat{v}(\rho) (\rho^2 - \lambda)^{-1} g_\lambda(\rho); \quad (3.5)$$

$$g_\lambda = -(\lambda - z)(\hat{T}^{-1} + W_z)^{-1}(\hat{v}^*(\rho)(\rho^2 - z)^{-1} u_\lambda)_T. \quad (3.6)$$

Если теперь выражение (3.5) подставить в (3.6) и к обеим частям получившегося равенства применить оператор $\hat{T}^{-1} + W_z$, то в силу леммы 3.1 а — с получим равенство (1.11) и $\hat{T}^{-1} g_\lambda$, $W_\lambda g_\lambda \in L_2(T)$ (3.7). Введем вектор $\tilde{e}_\lambda = (I - \kappa \hat{U})^{-1} g_\lambda$, который в силу (3.7) принадлежит $L_2(T)$. Подействовав на обе части равенства (1.11) ограниченным оператором $(W_\lambda + iI)^{-1}$, получим $(I - (W_\lambda - iI)(W_\lambda + iI)^{-1} \kappa \hat{U}) \tilde{e}_\lambda = 0$ (3.8). Отсюда из равенств (1.14), (2.2) вытекает справедливость равенства (1.20), из которого, рассуждая, как в § 1, получим, что λ_n и u_{λ_n} с необходимостью удовлетворяют утверждениям леммы 3.2 а, b. В том, что соответствующие λ_n и u_{λ_n} действительно являются собственными значениями и функциями, нетрудно убедиться непосредственной проверкой.

Лемма 3.3. Пусть $\rho < 1/4$. Собственные функции u_{λ_n} из предыдущей леммы образуют базис пространства $\mathcal{H}_{<\rho}$.

Доказательство. Для доказательства леммы достаточно показать, что для любого конечного интервала Δ , не содержащего точку ρ , с концами не совпадающими с множеством собственных значений $\Lambda = \{\lambda_n\}$, существует семейство вложенных друг в друга множеств Δ_δ , $\delta > 0$, такое, что каждое Δ_δ является объединением счетного числа интервалов в R и

$$\Delta \supset \Delta_\delta \supset \Delta \cap \Lambda; \quad \Delta_\delta \downarrow \Delta \cap \Lambda, \quad \delta \downarrow 0; \quad (3.9)$$

$$E(\Delta_\delta) \mathcal{H}_{<\rho} = E(\Delta) \mathcal{H}_{<\rho}. \quad (3.10)$$

Чтобы проверить равенство (3.10), мы воспользуемся следующим общим фактом: если A — самосопряженный оператор, $R(z)$ — его резольвента, а Γ — счетное объединение интервалов, концы которых не являются собственными значениями A , то для любого вектора φ

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \pi^{-1} \varepsilon \int_{\Gamma} \|R(\lambda + i\varepsilon) \varphi\|^2 d\lambda = (E(\Gamma) \varphi, \varphi). \quad (3.11)$$

Построим семейство множеств Δ_δ , удовлетворяющих соотношениям (3.9). Задав $\delta > 0$ и обозначив $S^1 = \{\xi \in \mathbb{C}: |\xi| = 1\}$, введем

$$S_\delta^1 = \bigcup_{n \in \mathbb{Z}^d} \{\xi \in S^1: |\operatorname{Arg} \xi - \operatorname{Arg} e^{i2\pi(\alpha, n)}| \leqslant \delta(1 + |n|)^{-d-\gamma}\}, \quad \tilde{S}_\delta^1 = S^1 \setminus S_\delta^1, \quad (3.12)$$

где γ — фиксированное положительное число. Очевидно, что

$$\operatorname{mes} S_\delta^1 \rightarrow 0, \quad \operatorname{mes} \tilde{S}_\delta^1 \rightarrow 2\pi \text{ при } \delta \rightarrow 0; \quad (3.13)$$

$$|1 - e^{-i2\pi(\alpha, \tilde{n})\xi}| \geqslant \delta(1 + |n|)^{-d-\gamma}, \quad \omega \in \mathbb{Z}^d, \quad \xi \in \tilde{S}_\delta^1. \quad (3.14)$$

Рассмотрим образ интервала Δ при отображении $h: \lambda \rightarrow \kappa \exp\{f_0(\lambda)\} = \kappa \exp\{im(\lambda)\}$. В силу леммы 2.2е, h является взаимнооднозначным, непрерывным отображением Δ на $h\Delta \subset S^1$, причем $h(\lambda_n) = \kappa \exp\{i2\pi(\alpha, n)\}$, $\lambda_n \in \Delta$. Введем $\Delta_\delta = \Delta \cap h^{-1}S_\delta^1$ и $\tilde{\Delta}_\delta = \Delta \cap h^{-1}\tilde{S}_\delta^1$. Очевидно, что

$$\Delta = \Delta_\delta \cup \tilde{\Delta}_\delta, \quad \Delta_\delta \cap \tilde{\Delta}_\delta = \emptyset; \quad \Delta_\delta \downarrow \Delta \cap \Lambda, \quad \delta \downarrow 0. \quad (3.15)$$

Ввиду (3.11) доказательство (3.10) сводится к лемме

Лемма 3.4. $\forall \varphi \in \mathcal{H}_{<0} \cap C^\infty(\mathbb{R}^d)$, $\lambda \in \tilde{\Delta}_\delta$ и $z = \lambda + i\varepsilon$

$$\varepsilon \|\hat{R}_z \varphi\|^2 \leqslant 2 \|\varphi\|^2 \quad (3.16); \quad \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \varepsilon \|\hat{R}_z \varphi\|^2 = 0 \quad (3.17).$$

При этом неравенство (3.16) справедливо, так как \hat{R}_z — резольвента самосопряженного оператора, а доказательство (3.17) ввиду (1.8) в свою очередь сводится к доказательству такой леммы. Введем при $z = \lambda + i\varepsilon$ обозначения

$$\varphi_\varepsilon(p) = \varphi(p) - \hat{v}(p) u_\varepsilon(p); \quad (3.18)$$

$$u_\varepsilon(p) = (\hat{T}^{-1} + W_z)^{-1} (\hat{v}^* \varphi(p^2 - z)^{-1})_T. \quad (3.19)$$

При этом, очевидно, $(\hat{R}_z \varphi)(p) = \varphi_\varepsilon(p)(p^2 - z)^{-1}$ (3.20) и имеет место

Лемма 3.5. Пусть $\lambda \in \tilde{\Delta}_\delta$ и положительное ε достаточно мало. Тогда (а) $u_\varepsilon(p) \in C^\infty(T)$ и в метрике $C(T)$ при $\varepsilon \rightarrow +0$ $u_\varepsilon(p) \rightarrow u_0(p) \in C^\infty(T)$; (б) если $\lambda > 0$ и $p^2 = \lambda$, то $\hat{v}(p) u_0(p) = \varphi(p)$;

$$(c) \lim_{\varepsilon \rightarrow +0} \varepsilon \int_T |\varphi_\varepsilon(p)|^2 [(p^2 - \lambda)^2 + \varepsilon^2]^{-1} dp = 0. \quad (3.21)$$

Доказательство. Утверждение (а) вытекает из соотношения (1.18), где в силу леммы 3.1 b можно заменить λ на z , неравенства (2.1), а также неравенства (3.14), куда ввиду определения множества $\tilde{\Delta}_\delta$ можно подставить $\xi = \text{жехр } \{if_0(\lambda)\}$. Пункт (b) леммы вытекает из (а) и равенства, получаемого из (3.19) после применения к нему оператора $\hat{T}^{-1} + W_z$ с последующим предельным переходом $\varepsilon \rightarrow +0$. Пункт (с) вытекает из (3.18) при использовании уже доказанных пунктов (а), (в) настоящей леммы.

Таким образом, (3.19) и (3.20) означают справедливость равенства (3.17), что завершает доказательство леммы 3.4, из которой, в свою очередь, следует правильность соотношения (3.10), а с ним и леммы 3.3. Но лемма 3.3 вместе с теоремой 1.1 дадут утверждение теоремы 1.3.

Поступила в редколлегию 05.06.86