

# СУЩЕСТВЕННЫЙ И ДИСКРЕТНЫЙ СПЕКТРЫ СЕМЕЙСТВА МОДЕЛЕЙ ФРИДРИХСА

Умиркулова Г.Х.

Умиркулова Гулхаё Хусниддин кизи – магистр,  
кафедра математики, физико-математический факультет,  
Бухарский государственный университет, г. Бухара, Республика Узбекистан

**Аннотация:** в настоящей статье рассматриваются два семейства моделей Фридрихса  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$ ,  $\mu > 0$ ,  $\alpha = 1, 2$ ,  $x \in (-\pi; \pi]^d$ , ассоциированные с системой двух квантовых частиц на  $d$ -мерной решетке. Эти семейства рассматриваются как линейные, ограниченные и самосопряженные операторы в комплексном гильбертовом пространстве квадратично интегрируемых функций, определенных на  $(-\pi; \pi]^d$ . Описан существенный спектр модели Фридрихса  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$ . Установлена связь между нулями собственных значений  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$  и нулями определителя Фредгольма. Найден явный вид дискретного спектра модели Фридрихса  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$ .

**Ключевые слова:** модель Фридрихса, система двух частиц, существенный спектр.

УДК 517.984

Пусть  $C$ ,  $R$ ,  $Z$  и  $N$  - множество всех комплексных, вещественных, целых и натуральных чисел, соответственно. Для каждого фиксированного  $d \in N$  через  $T^d$  обозначим  $d$ -мерный куб  $(-\pi; \pi]^d$  - с соответствующим отождествлением противоположных граней. Всюду в работе  $T^d$  рассматривается как абелева группа в котором операции сложения и умножения на вещественное число введены как операции сложения и умножения на вещественное число в  $R^d$  по модулю  $(2\pi Z)^d$ . Например, если  $d=3$  и

$$a = \left( \frac{\pi}{2}, -\frac{2\pi}{3}, \frac{5\pi}{6} \right), \quad b = \left( \frac{2\pi}{3}, -\frac{\pi}{6}, \frac{\pi}{2} \right),$$

то

$$a + b = \left( -\frac{5\pi}{6}, -\frac{5\pi}{6}, -\frac{2\pi}{3} \right), \quad 6a = (\pi, 0, \pi) \in T^3.$$

Пусть  $L_2(T^d)$  - гильбертово пространство квадратично-интегрируемых (комплекснозначных) функций, определенных на  $T^d$ . Рассмотрим два семейства моделей Фридрихса  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$ ,  $\mu > 0$ ,  $\alpha = 1, 2$ ,  $x \in T^d$ , действующих в гильбертовом пространстве  $L_2(T^d)$  по формуле

$$h_{\mu}^{(\alpha)}(x) := h_0^{(\alpha)}(x) - \mu v_{\alpha},$$

где операторы  $h_0^{(\alpha)}(x)$  и  $v_\alpha$  определяются по правилам:

$$(h_0^{(1)}(x)f)(y) = u(x, y)f(y), \quad f \in L_2(T^d);$$

$$(h_0^{(2)}(x)f)(y) = u(x, x - y)f(y), \quad f \in L_2(T^d);$$

$$(v_1 f)(y) = \varphi_1(y) \int_{T^d} \varphi_1(t) f(t) dt, \quad f \in L_2(T^d);$$

$$(v_2 f)(y) = \int_{T^d} \varphi_2(t) f(t) dt, \quad f \in L_2(T^d).$$

Здесь  $\mu$  положительное число так называемой параметр взаимодействия,  $\varphi_\alpha(\cdot), \alpha = 1, 2$  – вещественнозначные непрерывные функции на  $T^d$  и  $u(\cdot, \cdot)$  – вещественнозначная непрерывная функция на  $(T^d)^2$ . В этих предположениях используя инструменты функционального анализа можно показать, что модель Фридрихса  $h_\mu^{(\alpha)}(x)$  является ограниченным и самосопряженным в гильбертовом пространстве  $L_2(T^d)$ .

Оператор возмущения  $\mu v_\alpha$  оператора  $h_0^{(\alpha)}(x)$  является самосопряженным оператором ранга 1. Из известной теоремы Г.Вейля о сохранении существенного спектра при возмущениях конечного ранга вытекает, что существенный спектр  $\sigma_{ess}(h_\mu^{(\alpha)}(x))$  оператора  $h_\mu^{(\alpha)}(x)$  не зависят от значения параметра взаимодействия  $\mu$  и совпадает с существенным спектром оператора  $h_0^{(\alpha)}(x)$ . В свою очередь для существенного спектра невозмущенного оператора  $h_0^{(\alpha)}(x)$  имеет место равенство  $\sigma_{ess}(h_0^{(\alpha)}(x)) = [m(x); M(x)]$ , где числа  $m(x)$  и  $M(x)$  определяются равенствами

$$m(x) := \min_{y \in T^d} u(x, y), \quad M(x) := \max_{y \in T^d} u(x, y).$$

Из последних двух фактов следует, что

$$\sigma_{ess}(h_\mu^{(\alpha)}(x)) = [m(x); M(x)].$$

Отметим, что для некоторого  $x \in T^d$  существенный спектр оператора  $h_\mu^{(1)}(x)$  может превратиться в точку  $\{m(x)\}$  и, следовательно, для любого  $x \in T^d$  мы не можем сказать, что существенный спектр оператора  $h_\mu^{(1)}(x)$  является абсолютно непрерывным. Например, если функция  $u(\cdot, \cdot)$  имеет вид

$$u(x, y) = \sum_{i=1}^d (3 - \cos(x_i) - \cos(x_i + y_i) - \cos(y_i)), \quad y = (y_1, \dots, y_d) \in T^d,$$

и  $x = \bar{\pi} := (\pi, \dots, \pi) \in T^d$ , то  $\sigma_{ess}(h_\mu^{(1)}(x)) = \{4d\}$ .

При каждом фиксированном  $\mu > 0$  и  $x \in T^d$  определим регулярную в  $C \setminus [m(x); M(x)]$  функцию

$$\Delta_{\mu}^{(1)}(x; z) := 1 - \mu \int_{T^d} \frac{\varphi_1^2(t) dt}{u(x, t) - z}; \quad \Delta_{\mu}^{(2)}(x; z) := 1 - \mu \int_{T^d} \frac{\varphi_2(t) dt}{u(t, x - t) - z}.$$

Обычно для  $\alpha = 1, 2$  функция  $\Delta_{\mu}^{(\alpha)}(x; \cdot)$  называется определителем Фредгольма, ассоциированным с оператором  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$ .

Лемма 1. Пусть  $\alpha = 1, 2$ . При каждом фиксированном  $\mu > 0$  и  $x \in T^d$  число  $z_{\mu}^{(\alpha)}(x) \in C \setminus [m(x); M(x)]$  является собственным значением оператора  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$  тогда и только тогда, когда  $\Delta_{\mu}^{(\alpha)}(x; z_{\mu}^{(\alpha)}(x)) = 0$ .

Из леммы 1 следует, что для дискретного спектра оператора  $h_{\mu}^{(\alpha)}(x)$  имеет место равенство

$$\sigma_{disc}(h_{\mu}^{(\alpha)}(x)) = \{z \in C \setminus [m(x); M(x)]: \Delta_{\mu}^{(\alpha)}(x; z) = 0\}.$$

Из определения функции  $\Delta_{\mu}^{(1)}(x; \cdot)$  видно, что при  $z > M(x)$  имеет место соотношение  $\Delta_{\mu}^{(1)}(x; z) > 1$ . Поэтому согласно лемме 1 при каждом  $\mu > 0$  и  $x \in T^d$  оператор  $h_{\mu}^{(1)}(x)$  не имеет собственных значений, лежащих правее точки  $M(x)$ . С помощью аналитических свойств таких определителей Фредгольма можно изучить спектральные свойства решетчатых модельных операторов [1 -26].

### Список литературы

1. *Umirkulova G.H., Rasulov T.H.* Characteristic property of the Faddeev equation for three-particle model operator on a one-dimensional lattice // European science. 51:2 (2020). Part II. Pp. 19-22.
2. *Umirkulova G.X.* Оценки для граней существенного спектра модельного оператора трех частиц на решетке // Вестник науки и образования. 16-2 (94), 2020. С. 14-17.
3. *Umirkulova G.X.* Использование Mathcad при обучении теме «квадратичные функции» // Проблемы педагогики. № 6 (51), 2020. С. 93-95.
4. *Rasulova Z.D.* Investigations of the essential spectrum of a model operator associated to a system of three particles on a lattice // J. Pure and App. Math.: Adv. Appl. 11:1 (2014). Pp. 37-41.
5. *Rasulova Z.D.* On the spectrum of a three-particle model operator // Journal of Mathematical Sciences: Advances and Applications. 25 (2014). Pp. 57-61.
6. *Rasulov T.H., Rasulova Z.D.* Essential and discrete spectrum of a three-particle lattice Hamiltonian with non-local potentials // Nanosystems: Physics, Chemistry, Mathematics. 5:3 (2014). Pp. 327-342.
7. *Расулов Т.Х., Расулова З.Д.* Спектр одного трехчастичного модельного оператора на решетке с нелокальными потенциалами // Сибирские электронные математические известия. 12 (2015). С. 168-184.
8. *Расулова З.Д., Хамроева Х.Ю.* Числовой образ модели Фридрихса с одномерным возмущением // Молодой учёный. 61 (7), 2014. С. 27-29.

9. *Ekincioglu I., Ikromov I.A.* On the boundedness of integral operators // Turkish journal of Mathematics. 23:2 (2000). Pp. 257-264.
10. *Абдуллаев Ж.И., Икромов И.А.* Конечность числа собственных значений двухчастичного оператора Шредингера на решетке // Теоретическая и математическая физика. 152:3 (2007). С. 502–517.
11. *Икромов И.А., Шарипов Ф.* О дискретном спектре неаналитической матричнозначной модели Фридриха // Функциональный анализ и его прил. 32:1 (1998). С. 63–65.
12. *Абдуллаев Ж.И., Икромов И.А., Лакаев С.Н.* О вложенных собственных значениях и резонансах обобщенной модели Фридриха // Теоретическая и математическая физика. 103:1 (1995). С. 54–62.
13. *Расулов Т.Х., Дилмуродов Э.Б.* Исследование числовой области значений одной операторной матрицы // Вестник Самарского государственного технического университета. Серия физ.-мат. науки. 35:2 (2014). С. 50-63.
14. *Muminov M.I., Rasulov T.H., Tosheva N.A.* Analysis of the discrete spectrum of the family of  $3 \times 3$  operator matrices // Communications in Mathematical Analysis. 11:1 (2020). Pp. 17-37.
15. *Rasulov T.H., Tosheva N.A.* Analytic description of the essential spectrum of a family of  $3 \times 3$  operator matrices // Nanosystems: Phys., Chem., Math. 10:5 (2019). Pp. 511-519.
16. *Rasulov T.H., Dilmurodov E.B.* Eigenvalues and virtual levels of a family of  $2 \times 2$  operator matrices // Methods Func. Anal. Topology. 25:1 (2019). Pp. 273-281.
17. *Rasulov T.H., Dilmurodov E.B.* Threshold analysis for a family of  $2 \times 2$  operator matrices // Nanosystems: Phys., Chem., Math. 10:6 (2019). Pp. 616-622.
18. *Rasulov T.H.* On the finiteness of the discrete spectrum of a  $3 \times 3$  operator matrix // Methods of Functional Analysis and Topology, 22:1 (2016). Pp. 48-61.
19. *Расулов Т.Х.* Исследование спектра одного модельного оператора в пространстве Фока // Теорет. и матем. физика. 161:3 (2009). Стр. 164-175.
20. *Лакаев С.Н., Расулов Т.Х.* Модель в теории возмущений существенного спектра многочастичных операторов // Математические заметки. 73:4 (2003). С. 556-564.
21. *Лакаев С.Н., Расулов Т.Х.* Об эффекте Ефимова в модели теории возмущений существенного спектра // Функциональный анализ и его приложения. 37:1 (2003). С. 81.
22. *Расулов Т.Х.* О ветвях существенного спектра решетчатой модели спин-бозона с не более чем двумя фотонами // Теор. матем. физика. 186:2 (2016). С. 293-310.
23. *Муминов М.Э., Расулов Т.Х.* Формула для нахождения кратности собственных значений дополнения Шура одной блочно-операторной матрицы  $3 \times 3$  // Сибирский математический журнал. 54:4 (2015). С. 878-895.
24. *Расулов Т.Х.* О числе собственных значений одного матричного оператора // Сибирский математический журнал. 52:2 (2011). С. 400-415.
25. *Расулов Т.Х.* Исследование спектра одного модельного оператора в пространстве Фока // Теорет. матем. физика. 161:2 (2009). С. 164-175.
26. *Dilmurodov E.B., Rasulov T.H.* Essential spectrum of a  $2 \times 2$  operator matrix and the Faddeev equation // European science. 51 (2), 2020. Pp. 7-10.