

# Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

Л. Д. Фаддеев, Строение резольвенты операторов Шредингера системы трех частиц с парным взаимодействием, *Докл. АН СССР*, 1961, том 138, номер 3, 565–567

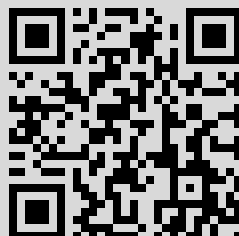
Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

<http://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 195.218.150.2

7 марта 2018 г., 14:36:35



МАТЕМАТИЧЕСКАЯ ФИЗИКА

Л. Д. ФАДДЕЕВ

**СТРОЕНИЕ РЕЗОЛВЕНТЫ ОПЕРАТОРА ШРЕДИНГЕРА СИСТЕМЫ ТРЕХ ЧАСТИЦ С ПАРНЫМ ВЗАИМОДЕЙСТВИЕМ**

(Представлено академиком В. И. Смирновым 30 I 1961)

Оператор энергии системы  $N$  попарно взаимодействующих частиц с массами  $m_1, \dots, m_N$  имеет вид

$$H_N = - \sum_{i=1}^N \frac{1}{2m_i} \nabla_i^2 + \sum_{i<j}^N v_{ij}(r_i - r_j). \quad (1)$$

Здесь  $r_i$  — радиус-вектор  $i$ -й частицы и  $\nabla_i^2$  — трехмерный оператор Лапласа по переменной  $r_i$ . В теории рассеяния все потенциалы  $v_{ij}(r)$  убывают, когда  $|r| \rightarrow \infty$ .

В настоящее время подробно изучен только оператор  $H_2$ . Именно, А. Я. Повзнер <sup>(1,2)</sup> изучил спектр этого оператора при определенных условиях на  $v_{12}(r)$  и доказал теорему разложения по его собственным функциям. Эти результаты были уточнены Като <sup>(3)</sup> и Икебе <sup>(4)</sup>. Основу подхода А. Я. Повзнера составляет изучение резольвенты оператора  $H_2$  на комплексной плоскости и особенно в окрестности вещественной оси. Используемый им метод не переносится непосредственно на случай  $N > 2$ .

Недавно автор предложил в физической статье <sup>(5)</sup> новые интегральные уравнения для исследования системы с тремя частицами. В настоящей работе приводятся некоторые результаты, полученные с помощью этих уравнений, относительно поведения резольвенты оператора  $H_3$  на комплексной плоскости. Основной результат сформулирован в теореме.

1. Вместо оператора  $H_3$  нам удобнее изучать оператор  $H$ , полученный из  $H_3$  после перехода в импульсное представление (т. е. после преобразования Фурье) и отделения оператора энергии движения центра инерции. За недостатком места мы не описываем соответствующий переход. Для упрощения формул считаем, что  $m_1 = m_2 = m_3$ . Ниже описывается оператор  $H$ .

Рассмотрим три вектора  $p_1, p_2$  и  $p_3$ , связанных между собой соотношением

$$p_1 + p_2 + p_3 = 0, \quad (2)$$

так что каждая пара  $p_1, p_2$ ;  $p_2, p_3$  и  $p_3, p_1$  независимым образом пробегает все шестимерное пространство  $E_6$ . Оператор  $H$  задается в  $\mathcal{L}_2(E_6)$  и имеет вид

$$H = H_0 + V = H_0 + V_{23} + V_{31} + V_{12}, \quad (3)$$

где  $H_0$  является оператором умножения на функцию

$$p_1^2 + (p_1 p_2) + p_2^2 = p_2^2 + (p_2 p_3) + p_3^2 = p_3^2 + (p_3 p_1) + p_1^2 \quad (4)$$

с естественной областью определения; оператор  $V_{23}$  имеет ядро

$$V_{23}(p, p') = v_{23}(p_2 - p'_2) \delta(p_1 - p'_1), \quad (5)$$

и операторы  $V_{31}$  и  $V_{12}$  определяются аналогичным образом в координатах  $p_3$ ,  $p_2$  и  $p_1$ ,  $p_3$  соответственно.

Относительно функций  $v_{ij}(q) = \overline{v_{ij}(-q)}$  мы требуем оценку

$$|v_{ij}(q)| \leq C(1 + |q|)^{-1-\varepsilon}, \quad \varepsilon_0 > 0, \quad i, j = 1, 2, 3. \quad (6)$$

При этом условии операторы  $(H_0 + 1)^{-\alpha} V_{ij} (H_0 + 1)^{-\alpha}$  при  $\alpha > 1/2 - \varepsilon_0/4$  ограничены в  $\mathcal{L}_2(E_6)$ , что позволяет однозначно определить при помощи квадратичной формы самосопряженный оператор  $H$ .

2. Пусть  $R(z) = (H - zI)^{-1}$  и  $R_0(z) = (H_0 - zI)^{-1}$  — резольвенты операторов  $H$  и  $H_0$  соответственно. Справедливо соотношение

$$R(z) = R_0(z) - R_0(z)VR(z), \quad (7)$$

причем, если искать  $R(z)$  в виде

$$R(z) = R_0(z) - R_0(z)T(z)R_0(z), \quad (8)$$

то для  $T(z)$  эквивалентное соотношение имеет вид

$$T(z) = V - VR_0(z)T(z). \quad (9)$$

Уравнения типа (7) или (9) оказались полезными при изучении оператора  $H_2$ , причем в импульсном представлении удобнее уравнение типа (9). Для применения к нашей задаче уравнение (9) следует «частично решить». Это частичное решение осуществляется с помощью следующего приема, который кажется несколько искусственным, но на самом деле имеет вполне естественное основание, которое мы не можем привести за недостатком места.

Рассмотрим матричное уравнение (здесь и ниже готическими буквами обозначаются матрицы  $3 \times 3$ , составленные из операторов)

$$\mathfrak{X}(z) = \begin{pmatrix} V_{23} & 0 & 0 \\ 0 & V_{31} & 0 \\ 0 & 0 & V_{12} \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} V_{23} & V_{23} & V_{23} \\ V_{31} & V_{31} & V_{31} \\ V_{12} & V_{12} & V_{12} \end{pmatrix} R_0(z)\mathfrak{X}(z). \quad (10)$$

Это уравнение связано с уравнением (9) в том смысле, что сумма всех матричных элементов матрицы  $\mathfrak{X}(z)$  удовлетворяет уравнению (9). Пусть  $T_{23}(z)$  — решение уравнения

$$T_{23}(z) = V_{23} - V_{23}R_0(z)T_{23}(z), \quad (11)$$

и аналогичным образом определены  $T_{31}(z)$  и  $T_{12}(z)$ . Обращая в уравнении (10) диагональную часть, мы приходим к уравнению

$$\begin{aligned} \mathfrak{X}(z) &= \begin{pmatrix} T_{23}(z) & 0 & 0 \\ 0 & T_{31}(z) & 0 \\ 0 & 0 & T_{12}(z) \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 & T_{23}(z) & T_{23}(z) \\ T_{31}(z) & 0 & T_{31}(z) \\ T_{12}(z) & T_{12}(z) & 0 \end{pmatrix} R_0(z)\mathfrak{X}(z) = \\ &= \mathfrak{X}_0(z) - \mathfrak{M}(z)\mathfrak{X}(z). \end{aligned} \quad (12)$$

С помощью уравнения (11) можно убедиться, что оператор  $T_{23}(z)$  имеет ядро

$$T_{23}(p, p') = t_{23}(-p_2 - 1/2 p_1, -p'_2 - 1/2 p_1, z - 3/4 p_1^2) \delta(p_1 - p'_1), \quad (13)$$

где  $t_{23}(k, k', z)$  — решение интегрального уравнения типа

$$t(k, k', z) = v(k - k') - \int v(k - k'') (k''^2 - z)^{-1} t(k'', k', z) dk''. \quad (14)$$

Чтобы не иметь  $\delta$ -образных особенностей в свободном члене, удобнее изучать матрицу  $\mathfrak{B}(z) = \mathfrak{X}(z) - \mathfrak{X}_0(z)$ , уравнение для которой имеет вид

$$\mathfrak{B}(z) = \mathfrak{B}_0(z) - \mathfrak{M}(z)\mathfrak{B}(z), \quad (15)$$

где

$$\mathfrak{B}_0(z) = \begin{pmatrix} 0 & T_{23}(z)R_0(z)T_{31}(z) & T_{23}(z)R_0(z)T_{12}(z) \\ T_{31}(z)R_0(z)T_{23}(z) & 0 & T_{31}(z)R_0(z)T_{12}(z) \\ T_{12}(z)R_0(z)T_{23}(z) & T_{12}(z)R_0(z)T_{31}(z) & 0 \end{pmatrix}. \quad (16)$$

С помощью уравнения (15) оказалось возможным изучить поведенные резольвенты  $R(z)$  при  $\text{Im } z \neq 0$ .

3. На основании изучения уравнения (14) при условии (6) можно получить, что для  $t_{ij}(k, k', z)$  справедлива оценка

$$|t_{ij}(k, k', z)| \leq C(1 + |k - k'|)^{-1-\epsilon}, \quad 0 < \epsilon < \epsilon_0, \quad i, j = 1, 2, 3, \quad (17)$$

равномерно по  $z$  в области

$$\delta \leq \arg z \leq 2\pi - \delta, \quad |\text{Im } z| \geq \delta, \quad \delta > 0. \quad (18)$$

Для записи оценок при изучении уравнения (15) удобно использовать функции

$$M_{ij}(p, p', \epsilon) = (p_i^2 + p_j^2 + 1)^{-1} \sum_{k < l}^3 [(1 + |p_k - p'_k|)(1 + |p_l - p'_l|)]^{-1-\epsilon}. \quad (19)$$

С помощью оценок (17) можно получить, что, например,

$$|(T_{23}(z) R_0(z) T_{31}(z))(p, p')| \leq C M_{12}(p, p', \epsilon). \quad (20)$$

Естественно изучать уравнение (15) в классе матриц  $\mathfrak{B}(z)$ , для элементов которых справедлива оценка

$$|W_{ij}(p, p')| \leq C M_{ij}(p, p', \epsilon), \quad i, j = 1, 2, 3. \quad (21)$$

Нетрудно сконструировать соответствующее банахово пространство  $B(\epsilon)$ . Результаты проведенного исследования уравнения (15) можно сформулировать следующим образом:

Пусть  $z$  меняется в области (18). Тогда справедливы следующие утверждения:

I. Оператор  $\mathfrak{U}(z)$  ограничен в  $B(\epsilon)$ .

II. Однородное уравнение  $\varphi + \mathfrak{U}(z)\varphi = 0$  не имеет нетривиальных решений в  $B(\epsilon)$ .

III. Оператор  $\mathfrak{U}^2(z)$  вполне непрерывен в  $B(\epsilon')$  при любом  $\epsilon' < \epsilon$ .

На основании одной теоремы С. М. Никольского<sup>(6)</sup> из утверждения III следует, что к оператору  $\mathfrak{U}(z)$  применима альтернатива Фредгольма, а из утверждения II следует, что уравнение (15) однозначно разрешимо в  $B(\epsilon')$ .

Таким образом мы приходим к следующему основному результату:

**Т е о р е м а.** Пусть потенциалы  $V_{ij}$  удовлетворяют условию (6). Тогда резольвента оператора  $H$  имеет следующее строение:

$$R(z) = R_0(z) + \sum_{i < j}^3 (R_{ij}(z) - R_0(z)) + R_0(z) W(z) R_0(z). \quad (22)$$

Здесь  $R_0(z)$  и  $R_{ij}(z)$  — резольвенты операторов  $H_0$  и  $H_{ij} = H_0 + V_{ij}$ ,  $i, j = 1, 2, 3$ , соответственно, а  $W(z)$  является интегральным оператором, для ядра которого справедлива оценка

$$|W(p, p')| \leq C \sum_{i, j=1}^3 M_{ij}(p, p', \epsilon), \quad (23)$$

где  $\epsilon < \epsilon_0$  в оценке (6), равномерно по  $z$  в области (18).

Ленинградское отделение  
Математического института им. В. А. Стеклова  
Академии наук СССР

Поступило  
19 I 1961

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> А. Я. Повзнер, Матем. сборн., **32**, 1 (1953). <sup>2</sup> А. Я. Повзнер, ДАН, **104**, № 3, 360 (1955). <sup>3</sup> Т. Като, Comm. Pure and Appl. Math., **12**, 403 (1959). <sup>4</sup> Т. Икебе, Arch. Rat. Mech. Anal., **5**, № 1, 1 (1960). <sup>5</sup> Л. Д. Фаддеев, ЖЭТФ, **39**, № 11, 1569 (1960). <sup>6</sup> С. М. Никольский, Изв. АН СССР, сер. матем., **7**, 147 (1943).