

Б.Ф. САМСОНОВ

О ПРЕОБРАЗОВАНИИ ДАРБУ N -ГО ПОРЯДКА

1. В последнее время активно изучаются цепочки преобразований Дарбу [1]–[3] вплоть до бесконечного порядка [4]. Ясно, что результирующее действие цепочки N преобразований Дарбу эквивалентно одному преобразованию N -го порядка. Вопрос же о том, всякое ли преобразование порядка N можно представить в виде некоторой цепочки преобразований Дарбу первого порядка, на наш взгляд, требует дополнительного обсуждения. В работе [4] рассмотрено преобразование Дарбу второго порядка и установлено, что существуют два типа таких преобразований — приводимые и неприводимые. Оба типа сводятся к суперпозиции преобразований первого порядка, однако в первом случае промежуточный гамильтониан эрмитов, а во втором — нет. В [1] (теорема 5) для частного случая потенциалов, преобразование Дарбу которых приводит к новому потенциалу, отличающемуся от исходного на постоянное слагаемое, утверждается, что преобразование N -го порядка всегда можно представить в виде суперпозиции N преобразований первого порядка. В [5] это утверждение обобщено на произвольные потенциалы без строгого доказательства. В данной работе сформулировано и доказано более точное утверждение. Уточнение связано с исключением из цепочки тех преобразований, композиция которых является оператором симметрии исходного уравнения Шредингера.

2. Рассмотрим уравнение Шредингера

$$h_0\psi(x) = E\psi(x), \quad h_0 = -D^2 + V_0(x), \quad D = d/dx, \quad x \in (a, b), \quad (1)$$

где $V_0(x)$ — некоторая достаточно гладкая на интервале (a, b) (который может охватывать всю вещественную ось) вещественнозначная функция. Пусть T_0 — пространство решений уравнения (1).

Определение. Линейный дифференциальный порядка N оператор $\widehat{L}^{(N)}$ с коэффициентом при D^N , равным единице, действующий из T_0 в $T_{N1} = \{\varphi : \varphi = \widehat{L}\psi, \psi \in T_0\}$, назовем оператором преобразования Дарбу порядка N , если

$$\widehat{L}^{(N)}h_0 - h_0\widehat{L}^{(N)} = A_N(x)\widehat{L}^{(N)}, \quad (2)$$

где $A_N(x)$ — некоторая достаточно гладкая функция. При $A_N(x) \equiv 0$ оператор $\widehat{L}^{(N)}$ назовем тривиальным.

Из этого определения непосредственно следует, что функция $\varphi = \widehat{L}^{(N)}\psi$ удовлетворяет уравнению Шредингера с потенциалом $V_N(x) = V_0(x) + A_N(x)$, а пространство $T_{N1} \subset T_N$, где T_N — пространство решений уравнения Шредингера с потенциалом $V_N(x)$.

При $N = 1$ уравнение (2) определяет обычное преобразование Дарбу [6]

$$\widehat{L}^{(1)} = \widehat{L} = -u'_\alpha/u_\alpha + D, \quad A_1(x) = -2(\ln u_\alpha)'',$$

штрихом обозначаем производную по x . Функция u_α , входящая в эти выражения, называется функцией преобразования и определяется исходным гамильтонианом $h_0 : h_0u_\alpha = \alpha u_\alpha$, $\alpha \in \mathbb{R}$, $\text{Im } u_\alpha = 0$. Оператор \widehat{L} имеет нетривиальное ядро $\ker \widehat{L} = \text{span}\{u_\alpha\}$, где span означает линейную оболочку над полем \mathbb{C} .

Если \tilde{u}_α выбрано так, что вронскиан $W(u_\alpha, \tilde{u}_\alpha) = 1$, то $\widehat{L}\tilde{u}_\alpha = u_\alpha^{-1} = v_\alpha$ и $h_1 v_\alpha = \alpha v_\alpha$, $h_1 = h_0 + A_1(x)$. Кроме того, непосредственными вычислениями убеждаемся, что $\lim_{E \rightarrow \alpha} R^{-1}(E)\widehat{L}\psi_E(x) = \tilde{v}_\alpha(x)$, $R(E) = E - \alpha$ при условии, что $\psi_E(x) \rightarrow u_\alpha(x)$ при $E \rightarrow \alpha$. В этом случае $h_1 \tilde{v}_\alpha = \alpha \tilde{v}_\alpha$ и $W(v_\alpha, \tilde{v}_\alpha) = W(u_\alpha, \tilde{u}_\alpha) = 1$. Поэтому на пространстве T_0 всегда можно определить линейный оператор L , положив $\varphi_E = L\psi_E = R^{-1/2}(E)\widehat{L}\psi_E \forall E \neq \alpha$, $L\tilde{u}_\alpha = \widehat{L}\tilde{u}_\alpha = v_\alpha = u_\alpha^{-1}$ и $Lu_\alpha = \tilde{v}_\alpha$. Оператор L каждому элементу $\psi \in T_0$ ставит в соответствие единственный элемент $\varphi \in T_1$, где T_1 — пространство решений уравнения Шредингера с гамильтонианом h_1 , причем $W(\varphi_E, \tilde{\varphi}_E) = W(\psi_E, \tilde{\psi}_E) \forall \psi_E, \tilde{\psi}_E \in T_0$.

Из (2) следует, что если $A_N(x)$ — функция вещественнозначная, то $\widehat{L}^{(N)+}\widehat{L}^{(N)}$, где $\widehat{L}^{(N)+}$ — формально сопряженный к $\widehat{L}^{(N)}$ оператор, будет дифференциальным порядка $2N$ оператором симметрии уравнения (1) и, следовательно, будет многочленом порядка N от h_0 .

Прежде чем перейти к доказательству основной теоремы, докажем три леммы. Первая из них представляет собой основу метода факторизации в квантовой механике (напр., [7]).

Лемма 1. *Оператор $\widehat{L} \equiv \widehat{L}^{(1)}$ тогда и только тогда является оператором преобразования Дарбу, когда $\widehat{L}^+\widehat{L} = h_0 - \alpha$, $\alpha \in \mathbb{R}$.*

Доказательство леммы производится путем непосредственных вычислений.

Поскольку $\ker \widehat{L}^+ = \text{span}\{v_\alpha = u_\alpha^{-1}\}$, то на пространстве T_1 можно определить оператор L^+ , положив $L^+\varphi_E = R^{-1/2}(E)\widehat{L}^+\varphi_E \forall E \neq \alpha$ и $L^+\tilde{v}_\alpha = \widehat{L}^+\tilde{v}_\alpha = u_\alpha = v_\alpha^{-1}$, $L^+v_\alpha = \tilde{u}_\alpha$. Операторы L и L^+ осуществляют взаимно однозначное отображение пространств T_0 и T_1 . Кроме того, $T_0 = T_{01} \cup \text{span}\{\tilde{u}_\alpha\}$, $T_1 = T_{11} \cup \text{span}\{\tilde{v}_\alpha\}$, $T_{01} = \{\psi : \psi = \widehat{L}^+\varphi, \varphi \in T_1\}$.

Лемма 2. *Оператор $\widehat{L} \equiv \widehat{L}^{(2)}$ всегда можно представить в виде $\widehat{L} = \widehat{L}_2\widehat{L}_1$, где $\widehat{L}_1 = -u_1'/u_1 + D$, $\widehat{L}_2 = -v'/v + D$ — операторы преобразования Дарбу первого порядка, u_1 — функция преобразования, удовлетворяющая уравнению (1) при некотором собственном значении C_1 , v — функция преобразования для повторного преобразования Дарбу первого порядка, удовлетворяющая уравнению Шредингера с промежуточным потенциалом V_1 , полученным из V_0 в результате преобразования Дарбу с оператором \widehat{L}_1 и соответствующая собственному значению C_2 . Если C_1 и $C_2 \in \mathbb{R}$, то они произвольны, а функции u_1 и v вещественнозначные. Если C_1 и $C_2 \in \mathbb{C}$, то $C_2 = C_1^*$ и $v = \widehat{L}_1 u_1^*$. Разность потенциалов $A_2(x)$ является вещественнозначной функцией.*

Доказательство. Аналогичное утверждение содержится в [4], однако для дальнейшего будут полезны некоторые детали доказательства и мы приведем его полностью.

Рассмотрим $\widehat{L} = a_0(x) + a_1(x)D + a_2(x)D^2$. Из (2) получаем систему уравнений для функций $a_i(x)$, $i = 0, 1, 2$, и $A(x) \equiv A_2(x)$. Из этой системы следует, что $a_2 = \text{const}$, и без ущерба можно положить $a_2 = 1$. Кроме того, $A = 2a_1'$. Исключив из системы a_0 и A , получим дифференциальное уравнение для функции a_1 , которое без труда может быть дважды проинтегрировано с постоянными $2\alpha_1$ и $\alpha_2 \in \mathbb{R}$. В результате получим дифференциальное уравнение

$$a_1^2 V_0 + a_1^2 a_1' - \frac{1}{2} a_1 a_1'' + \frac{1}{4} a_1'^2 - \frac{1}{4} a_1^4 - \alpha_1 a_1^2 - \alpha_2 = 0. \quad (3)$$

Введем новую переменную u_1 , положив

$$u_1'/u_1 = \frac{1}{2} a_1'/a_1 - \frac{1}{2} a_1 - \sqrt{\alpha_2}/a_1. \quad (4)$$

Уравнение (3) при этом примет вид $-D^2 u_1 + (V_0 - C_1)u_1 = 0$, где $C_1 = \alpha_1 - \sqrt{\alpha_2}$, т.е. функция u_1 является решением исходного уравнения Шредингера. Определив эту функцию, решаем уравнение (4). Введем новую функцию v , положив $a_1 = -[\ln(vu_1)]'$. Из уравнения (4) получим уравнение для функции v

$$-D^2 v + (V_1 - C_2)v = 0, \quad (5)$$

где $C_2 = \alpha_1 + \sqrt{\alpha_2}$, $V_1 = V_0 - 2(\ln u_1)_{xx}$. Отсюда ясно, что функция v является решением уравнения Шредингера, полученного из уравнения (1) при помощи оператора преобразования \widehat{L}_1 с функцией преобразования u_1 . Учитывая, что $a_1 = -[\ln(vu_1)]'$ и $a_0 = u_1'v'/(u_1v) - (\ln u_1)''$, получаем устанавливаемое леммой выражение для оператора \widehat{L} . Кроме того, при $C_2 \neq C_1$ имеем $v = \widehat{L}_1 u_2 = u_1^{-1}W(u_1, u_2)$, где $h_0 u_2 = C_2 u_2$. Для разности потенциалов получаем выражение

$$A = -2[\ln W(u_1, u_2)]'' \quad (6)$$

При $C_2 = C_1$ имеем $v = \beta_1 u_1^{-1} + \beta_2 \tilde{v}$, где $\beta_1, \beta_2 \in \mathbb{R}$ и u_1^{-1}, \tilde{v} — линейно независимые решения уравнения (5). Вронскиан W в формуле (6) необходимо заменить в этом случае на $\beta_1 + \beta_2 u_1 \tilde{v}$. \square

Из лемм 1 и 2 сразу же получим

Следствие. $\widehat{L}^+ \widehat{L} = (h_0 - C_1)(h_0 - C_2)$.

Замечание 1. При $C_1 = C_2 = C \in \mathbb{R}$ и $v = u_1^{-1}$ ($\beta_2 = 0$) оператор $\widehat{L} = -\widehat{L}_1^+ \widehat{L}_1 = C - H_0$ — тривиальный оператор преобразования.

Замечание 2. В случае $C_2 \neq C_1$ промежуточную функцию v можно исключить. При этом получим для \widehat{L} известное [8] выражение, которое для цепочки N преобразований имеет вид

$$\widehat{L}^{(N)} = \widehat{L}_N \widehat{L}_{N-1} \dots \widehat{L}_1 = W^{-1}(u_1, \dots, u_N) \begin{vmatrix} u_1 & u_2 & \dots & 1 \\ u_1' & u_2' & \dots & D \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ u_1^{(N)} & u_2^{(N)} & \dots & D^N \end{vmatrix}.$$

Кроме того, $\widehat{L}^{(N)+} \widehat{L}^{(N)} = P(h_0) = \prod_{i=1}^N (h_0 - C_i)$, где $h_0 u_i = C_i u_i$ и все C_i различны. Если коэффициенты многочлена $P(x)$ принадлежат полю \mathbb{R} , то промежуточные потенциалы (при наличии комплексных нулей у $P(x)$) могут быть комплекснозначными, но результирующий потенциал (при соответствующем выборе функций преобразования) будет вещественнозначной функцией.

Пусть A_1, \dots, A_N — нули многочлена $Q(h_0) = \widehat{L}^{(N)+} \widehat{L}^{(N)}$ степени N с вещественными коэффициентами.

Лемма 3. Если $\widehat{L}^{(N)}$ — оператор преобразования Дарбу N -го порядка, то $\ker \widehat{L}^{(N)} \cap \bigcup_{i=1}^N \ker(h_0 - A_i) \neq \emptyset$.

Если $\ker \widehat{L}^{(N)} \cap \ker(h_0 - A_1) \neq \emptyset$, то лемма доказана. Пусть

$$\ker \widehat{L}^{(N)} \cap \ker(h_0 - A_1) = \emptyset. \quad (7)$$

Обозначим $v_1 = \widehat{L}^{(N)} u_1$, $\tilde{v}_1 = \widehat{L}^{(N)} \tilde{u}_1$, где u_1, \tilde{u}_1 — некоторый базис в пространстве $\ker(h_0 - A_1)$. В силу линейности оператора $\widehat{L}^{(N)}$ и предположения (7) $\text{span}\{v_1, \tilde{v}_1\}$ не может быть одномерным пространством. Тогда

$$\text{span}\{v_1, \tilde{v}_1\} = \ker(h_N - A_1) \subset \ker \widehat{L}^{(N)+}. \quad (8)$$

Используя предложение 2.1 из ([9], с. 39), представим оператор $\widehat{L}^{(N)+}$ в виде $\widehat{L}^{(N)+} = \widehat{L}^{(N-2)+} \widehat{L}_2^+ \widehat{L}_1^+$, где $\widehat{L}_1^+ = \frac{d}{dx} \ln v_1 - D$, $\widehat{L}_2^+ = \frac{d}{dx} \ln \frac{W(v_1, \tilde{v}_1)}{v_1} - D$. В силу условия (8) получаем $\widehat{L}^{(N)+} = -\widehat{L}^{(N-2)+} (h_N - A_1)$. Здесь $\widehat{L}^{(N-2)+}$ — оператор преобразования Дарбу $(N-2)$ -го порядка от решений уравнения Шредингера с гамильтонианом h_N к решениям этого же уравнения с гамильтонианом h_0 . Но тогда $\widehat{L}^{(N)} = -\widehat{L}^{(N-2)} (h_0 - A_1^*)$, что при $A_1 \in \mathbb{R}$ противоречит (7), а при $A_1 \in \mathbb{C}$ приводит к утверждению леммы, поскольку в этом случае A_1^* — также нуль многочлена $Q(x)$ \square .

Теперь мы можем сформулировать и доказать основную теорему.

Теорема. Действие всякого нетривиального оператора $\widehat{L}^{(N)}$ эквивалентно результирующему действию некоторой цепочки k ($\leq N$) преобразований Дарбу первого порядка.

Используя леммы 2 и 3 и соображения индукции, запишем представление $\widehat{L}^{(N)} = \widehat{L}_N \widehat{L}_{N-1} \dots \widehat{L}_1$, что соответствует цепочке N преобразований Дарбу первого порядка. Если мы находимся в условиях замечания 1, то какие-либо произведения двух рядом стоящих операторов цепочки дадут тривиальные операторы преобразования. В этом случае $\widehat{L}^{(N)} = \widehat{L}^{(k)} P(h_0)$, где $\widehat{L}^{(k)} = \widehat{L}_{t+k} \widehat{L}_{t+k-1} \dots \widehat{L}_{t+1}$, t — некоторое целое число и $P(x)$ — некоторый многочлен. Операторы преобразования $\widehat{L}^{(N)}$ и $\widehat{L}^{(k)}$ приводят к одной и той же разности потенциалов $A_N(x)$, что и доказывает теорему.

Замечание 3. Нами отмечена возможность появления цепочек из двух преобразований Дарбу первого порядка, приводящих к тривиальному оператору преобразования второго порядка (см. замечание 1 и лемму 3), которая может реализоваться для произвольного потенциала $V_0(x)$. Известны такие примеры потенциалов [1], для которых цепочки бóльшей длины приводят к тривиальному оператору преобразования.

3. В заключение отметим, что оператор $\widehat{L}^{(k)+}$, осуществляющий преобразование от решений уравнения Шредингера с потенциалом V_N к решениям уравнения (1), может быть использован для конструирования оператора $\widehat{L}^{(k)-1}$. Кроме того, если A_1, \dots, A_q — различные нули многочлена $P(h_0) = \widehat{L}^{(k)+} \widehat{L}^{(k)}$, то для пространства T_0 выполняется разложение $T_0 = T_{01} \cup \bigcup_{i=1}^q \text{span}\{\tilde{u}_i\}$, $\ker(h_0 - A_i) = \text{span}\{u_i, \tilde{u}_i\}$, $i = 1, \dots, q$. Функции u_i являются функциями преобразования для промежуточного оператора преобразования $\widehat{L}^{(q)} = \widehat{L}_q \widehat{L}_{q-1} \dots \widehat{L}_1$. Аналогичное разложение можно записать для пространства T_N .

Литература

1. Веселов А.П., Шабат А.Б. *Одевающая цепочка и спектральная теория оператора Шредингера* // Функциональный анализ и его приложения. — 1993. — Т. 27. — № 2. — С. 1–21.
2. Адлер В.Э. *О модификации метода Крама* // Теор. и матем. физика. — 1994. — Т. 101. — № 3. — С. 323–330.
3. Дегасперис А., Шабат А. *Построение безотражательных потенциалов с бесконечным дискретным спектром* // Теор. и матем. физика. — 1994. — Т. 100. — № 2. — С. 230–247.
4. Андрианов А.А., Иоффе М.В., Нишнианидзе Д.Н. *Полиномиальная суперсимметрия и динамические симметрии в квантовой механике* // Теор. и матем. физика. — 1995. — Т. 104. — С. 463–478.
5. Багров В.Г., Самсонов Б.Ф. *Преобразование Дарбу, факторизация, суперсимметрия в одномерной квантовой механике* // Теор. и матем. физика. — 1995. — Т. 104. — № 2 — С. 356–367.
6. Darboux G. *Sur une proposition relative aux équation linéaires* // Compt. Rend. Acad. Sci. — Paris, 1882. — V. 94. — P. 1456–1459.
7. Infeld T.E., Hull H. *The factorization method* // Rev. Mod. Phys. — 1951. — V. 53. — P. 21–68.
8. Крейн М.Г. *О непрерывном аналоге одной формулы Кристоффеля из теории ортогональных многочленов* // ДАН СССР. — 1957. — Т. 113. — № 5. — С. 970–973.
9. Беркович Л.М. *Факторизация и преобразования обыкновенных дифференциальных уравнений*. — Саратов: Изд-во Саратовск. ун-та, 1989 — 192 с.

Томский государственный
университет

Поступили
первый вариант 03.12.1996
окончательный вариант 01.03.1999