

АЛГЕБРАИЧЕСКИЙ ПОДХОД К ПРОБЛЕМЕ КВАЗИТОЧНОРЕШАЕМОСТИ В КВАНТОВОЙ МЕХАНИКЕ

А.Г. Ушверидзе

Предложен алгебраический метод построения многомерных дифференциальных уравнений спектрального типа, имеющих конечное число точных решений.

В работе [1] был предложен алгебраический метод построения многомерных дифференциальных уравнений спектрального типа, точно решаемых для нескольких значений спектрального параметра. В основе его лежало наблюдение, что образующие S_i конечномерных представлений алгебр Ли могут быть реализованы в виде дифференциальных операторов первого порядка на конечномерных пространствах полиномов от нескольких переменных. По этой причине любой оператор вида $H = \sum_{i,k} a_{ik} S_i S_k + \sum_i b_i S_i$ является дифференциальным оператором второго порядка, действующим в конечномерном линейном пространстве. Следовательно, спектральная задача для него является алгебраической и может быть решена точно.

В настоящей работе предлагается другой алгебраический метод построения многомерных дифференциальных квазиточнорешаемых уравнений произвольного порядка, основанный на использовании бесконечномерных представлений алгебр Ли и их деформаций.

Пусть $w_{n_1 \dots n_R}$ — бесконечный набор конечномерных линейных пространств, $n_i = 0, \dots, \infty$, $i = 1, \dots, R$. Определим пространства $W_{n_1 \dots n_R}$ как линейные оболочки пространств $w_{j_1 \dots j_R}$ со всеми номерами $j_i \leq n_i$, $i = 1, \dots, R$. Очевидно, что пространства $W_{n_1 \dots n_R}$ с конечными номерами являются конечномерными. Бесконечномерное пространство $W_{\infty \dots \infty}$, в которое вложены все упомянутые выше пространства, обозначим через W . Рассмотрим в W три типа операторов: 1) операторы H_i^N , переводящие любое пространство $W_{n_1 \dots n_1 \dots n_R}^B$ в $W_{n_1 \dots n_1 + N, \dots n_R}$, 2) операторы H^0 , переводящие любое пространство $W_{n_1 \dots n_1 \dots n_R}$ в себя, и 3) операторы \tilde{H}_i , кратные единичному на каждом из пространств $w_{n_1 \dots n_1 \dots n_R}$ и обладающие свойством $\tilde{H}_i \varphi = f_i(n_i) \varphi$, для всех $\varphi \in w_{n_1 \dots n_1 \dots n_R}$. Сконструируем новый оператор H вида

$$H \equiv H^0 + \sum_{i=1}^R H_i^1 (\tilde{H}_i - e_i^{11}) + \sum_{i=1}^R H_i^2 (\tilde{H}_i - e_i^{21}) (\tilde{H}_i - e_i^{22}) + \dots \quad (1)$$

$$\dots + \sum_{i=1}^R H_i^N (\tilde{H}_i - e_i^{N1}) \dots (\tilde{H}_i - e_i^{NN}).$$

Число R назовем рангом оператора (1). Очевидно H действует из W в W и спектральная задача для него в общем случае является бесконечномерной. Однако, если значения параметров e_i^{nm} равны $f_i(M_i - m + 1)$, то H оказывается действующим внутри пространства $W_{M_1 \dots M_R}$ и спектральная задача для него в этом пространстве становится конечномерной. Мы приходим к квазиточнорешаемому спектральному уравнению. Число точных решений этого уравнения равно, очевидно, размерности $W_{M_1 \dots M_R}$.

Покажем, что операторы H^0 , H_i^N и \tilde{H}_i могут быть построены из более простых операторов, являющихся образующими бесконечномерных представлений алгебр или супералгебр Ли и их обобщений. Пусть $S_{\alpha^+}, S_{\alpha^-}, S_{\alpha^0}$, $\alpha = 1, \dots, R$ — операторы, удовлетворяющие соотношениям вида:

$$[S_a^0, S_\beta^\pm] = \pm A_{a\beta} S_\beta^\pm \quad (2a)$$

$$f_{a\beta}^+(S^0) S_a^+ S_\beta^- + S_\beta^- S_a^+ f_{a\beta}^-(S^0) = f_{a\beta}^0(S^0). \quad (26)$$

Здесь $A_{a\beta}$ — невырожденная матрица; $f_{a\beta}^{\pm 0}(S^0) \equiv f_{a\beta}^{\pm 0}(S_1^0, \dots, S_R^0)$ — произвольные ненулевые функции; $f_{a\beta}^0(S^0) = 0$, если $a \neq \beta$. Предположим, что в пространстве W , в котором действуют эти операторы, существует конечномерное подпространство, которое мы обозначим через $|0, \dots, 0\rangle$ и которое обладает свойствами:

$$S_a^- |0, \dots, 0\rangle = 0, \quad S_a^- |0, \dots, 0\rangle = E_a |0, \dots, 0\rangle, \quad a = 1, \dots, R. \quad (3)$$

Определим пространство $|n_1, \dots, n_R\rangle$ как линейную оболочку всех пространств, полученных действием на $|0, \dots, 0\rangle$ n_1 операторов S_1^+ , n_2 операторов S_2^+ , ..., n_R операторов S_R^+ в произвольном порядке. Пользуясь коммутационными соотношениями (2), легко показать, что

$$S_a^\pm \{ \varphi \in |n_1, \dots, n_a \pm 1, \dots, n_R\rangle \} = \{ \varphi' \in |n_1, \dots, n_a \pm 1, \dots, n_R\rangle \}, \quad (4a)$$

$$S_a^0 \varphi = (E_a + \sum_{\beta=1}^R A_{a\beta} n_\beta) \varphi, \quad \varphi \in |n_1, \dots, n_R\rangle. \quad (46)$$

Введем новые операторы $F_a = \sum_{\beta=1}^R B_{a\beta} (S_a^0 - E_a)$, где $B_{a\beta}$ — матрица, обратная к $A_{a\beta}$, получим для них вместо (46): $F_a \varphi = n_a \varphi$, $\varphi \in |n_1, \dots, n_R\rangle$. Очевидно, что любую функцию от оператора F_a можно отождествить с оператором $\tilde{H}_a \equiv f_a(F_a)$, отождествив при этом пространства $|n_1, \dots, n_R\rangle$ с пространствами $w_{n_1 \dots n_R}$.

В качестве операторов H^0 можно взять любые операторы, являющиеся полиномами от $S_a^{\pm 0}$, $a = 1, \dots, R$, при условии, что число операторов S_a^+ в каждом члене этого полинома не превышает число операторов S_a^+ при любом a . В качестве операторов H^N можно использовать полиномы от S_a^+ степени N , коэффициенты которых являются операторами типа H^0 .

Описанная выше процедура позволяет также строить из операторов $S_a^{\pm 0}$, $a = 1, \dots, R$ различные операторы H рангов R' , меньших, чем R . Рассмотрим в качестве простейшего примера случай, соответствующий значению $R' = 1$. Введем вместо R операторов F_a один $F = F_1 + \dots + F_R$, имеющий во всех пространствах $|n_1, \dots, n_R\rangle$ собственное значение $n_1 + \dots + n_R$. Поэтому имеет смысл ввести новые пространства w_n , являющиеся линейными оболочками всех пространств $|n_1, \dots, n_R\rangle$, для которых $n_1 + \dots + n_R = n$, и отождествить некоторую функцию от оператора F с оператором \tilde{H} , $\tilde{H} = f(F)$. В этом случае в качестве операторов H^0 можно брать любые полиномы от $S_a^{\pm 0}$, $a = 1, \dots, R$ в членах которых общее число операторов рождения не превышает общего числа операторов уничтожения. При этом в роли операторов H^N могут выступать любые полиномы N -й степени от операторов рождения, коэффициенты которых являются операторами типа H^0 . Все промежуточные случаи $1 < R' < R$ могут быть рассмотрены аналогично.

Для придания оператору H смысла дифференциального оператора необходимо найти дифференциальные представления для операторов, обладающих свойствами (2) и (3). В качестве простейшего примера рассмотрим алгебру операторов $S^+ = \lambda$, $S^- = \partial/\partial\lambda$, $S^0 \equiv S^+ S^- = \lambda \partial/\partial\lambda$, удовлетворяющих соотношениям

$[S^0, S^\pm] = \mp S^\pm$, $[S^-, S^+] = 1$. Положив $|0\rangle \equiv 1$, находим $|n\rangle = \lambda^n$. Поэтому $H^n = \sum_{k-j \leq n} a_{kj}^n \lambda^k \partial^j$, $n \geq 0$, $\tilde{H} = f(\lambda \partial/\partial\lambda)$. Требование, чтобы H был оператором не более чем второго порядка, приводит к следующим двум его формам:

$$H = \sum_{k < l < 2} A_{kl} \lambda^k \partial^l + (B_1 \lambda + B_2) [(\lambda \partial)^2 + C(\lambda \partial) - (M^2 + CM)],$$

$$H = \sum_{k < l < 2} A_{kl} \lambda^k \partial^l + (B_1 \lambda^2 + B_2 \lambda + B_3) [\lambda \partial - M] [\lambda \partial - (M - 1)] + \\ + (C_1 \lambda + C_2 \lambda^2 \partial + C_3 \lambda \partial + C_4) [\lambda \partial - M].$$

Легко видеть, что $H = P_4 \partial^2 + P_3 \partial + P_2$, где P_2 , P_3 и P_4 — полиномы соответственно второго, третьего и четвертого порядков. Модели, описываемые такими операторами, были рассмотрены в /2, 3/.

В качестве второго примера рассмотрим алгебру $SL(3)$ ранга 2. Ее образующие $S_a^{\pm, 0}$, соответствующие двум простым корням, удовлетворяют коммутационным соотношениям (2а) и (2б), где $f_{ab}^{\pm} = \pm 1$, $f_{aa}^0 = S_a^0$, A_{ab} — матрица Картана. Одно из возможных дифференциальных представлений для этих образующих имеет вид: $S_1^+ = ax - x^2 \partial / \partial x - xy \partial / \partial y - (xz - y) \partial / \partial z$, $S_2^+ = \beta z + y \partial / \partial x - z^2 \partial / \partial z$, $S_1^- = \partial / \partial x$, $S_2^- = x \partial / \partial x + \partial / \partial z$, $S_1^0 = a - 2x \partial / \partial x - y \partial / \partial y + z \partial / \partial z$, $S_2^0 = \beta + x \partial / \partial x - y \partial / \partial y - 2z \partial / \partial z$. Здесь a и β — числа, характеризующие бесконечномерное представление. Положим $|0, 0\rangle \equiv 1$. При этом $F_1 = x \partial / \partial x + y \partial / \partial y$, $F_2 = y \partial / \partial y + z \partial / \partial z$.

Поэтому H следует выбирать в виде $H = H^0 + H_1^1 (F_1 - e_1) + H_2^1 (F_2 - e_2)$, где H^0 является линейной комбинацией членов вида $S_a^+ S_a^-$, $S_a^0 S_a^0$, $S_a^0 S_a^-$, $S_a^- S_a^-$, S_a^0 , S_a^+ , а $H_a^1 = A_a S_a^+ + B_a$. Взяв другое представление, получающееся из предыдущего заменой $x \rightarrow \partial / \partial x$, $y \rightarrow \partial / \partial y$, $z \rightarrow \partial / \partial z$, $\partial / \partial x \rightarrow -x$, $\partial / \partial y \rightarrow -y$, $\partial / \partial z \rightarrow -z$, легко увидеть, что операторы S_a^- становятся дифференциальными операторами второго порядка, а оператор S_1^+ перестает быть дифференциальным. Все остальные остаются дифференциальными операторами первого порядка. Поэтому H можно взять в виде $H = H^0 + H_1^1 (F_1 - e_1) + H_1^1 (F_1 - e_1) (F_1 - e_1) + H_2^1 (F_2 - e_2)$,

где H^0 является линейной комбинацией членов вида $S_1^+ S_1^-$, $S_a^0 S_a^0$, $S_a^0 S_a^-$, а $H_a^1 = \sum_{a=1}^2 (A_a S_a^+ + B_a) S_a^0 + C$, $H_1^1 = A' (S_1^+)^2 + B' S_1^+ + C'$, $H_2^1 = A'' S_2^+ + B''$. Соотношения (2б) могут вырождаться как в коммутационные, так и в антикоммутационные, что позволяет в качестве порождающих алгебр использовать супералгебры Ли.

Согласно сделанному в /4/ наблюдению, любые из рассмотренных выше N -мерных квазиточнорешаемых

уравнений $[\sum_{i,k=1}^N P_{ik} \partial^2 / \partial x_i \partial x_k + \sum_{i=1}^N Q_i \partial / \partial x_i + R] \varphi = E \varphi$ могут быть сведены к $(N+1)$ -мерным уравнениям Шредингера на кривых многообразиях. Для этого их вначале следует переписать в эквивалентной

$(N+1)$ -мерной форме $[\sum_{i,k=0}^N P_{ik} \partial^2 / \partial x_i \partial x_k + \sum_{i=0}^N Q_i \partial / \partial x_i + R] \varphi = E \varphi$, оставив без изменения функции

R , Q_i , P_{ik} , $i, k = 1, \dots, N$, а также решения φ , E , и введя новые, произвольно зависящие от переменных x_i , $i = 1, \dots, N$ функции Q_0 , P_{0i} , $i = 0, \dots, N$. Затем нужно зафиксировать функцию U , обеспечивающую

нормируемость φ , $\int U \varphi^2 d^{N+1} x < \infty$, и потребовать выполнение $N+1$ условий $\sum_{k=0}^N (P_{ik} \partial \ln U / \partial x_k +$

$+ \partial P_{ik} / \partial x_k) = Q_i$, $i = 0, \dots, N$. После фиксации функции P_{00} остальные $N+1$ функций Q_0 и P_{0i} , $i = 1, \dots, N$ находятся явно. После этого замена $\psi = (\det \|P_{ik}\|)^{1/4} U^{1/2} \varphi$ сводит исходное уравнение к $(N+1)$ -мерному уравнению Шредингера на многообразии с метрикой $\|g_{ik}\| = \|P_{ik}\|^{-1}$.

ЛИТЕРАТУРА

1. Shifman M. A., Turbiner A. V. Preprint ИТЕР-174, Moscow (1988).
2. Ушверидзе А. Г. Краткие сообщения по физике ФИАН, № 2, 37 (1988).
3. Turbiner A. V. Comm. Math. Phys. 118, 467, 1988.
4. Ушверидзе А. Г. ЭЧАЯ, 20, в. 5 (1989).

Поступила в редакцию 16 февраля 1989 г.