

СУПЕРАЛГЕБРА В (0, 1) И ЯВНОЕ ИНТЕГРИРОВАНИЕ СУПЕРСИММЕТРИЧНОГО УРАВНЕНИЯ ЛИУВИЛЛЯ

А.Н. Лезнов, Д.А. Лейтес, М.В. Савельев

В явном виде проинтегрировано суперсимметричное уравнение Лиувилля с антикоммутирующими спинорными полями и построены его общие решения, определяющиеся четырьмя произвольными функциями. "Потенциалы" калибровочного поля, входящего в представление нулевой кривизны, являются при этом функциями со значениями в супералгебре $B(0, 1)(OSp(2, 1))$.

1. Методы интегрирования нелинейных динамических систем, связанных с градуированными алгебрами, развитые в предыдущих работах авторов [1], допускают обобщение на суперсимметричный случай. При этом нечетным элементам соответствующих супералгебр сопоставляются антикоммутирующие (спинорные) поля, принимающие значения в алгебре Грассмана. В настоящей статье мы подробно остановимся на суперсимметричном обобщении уравнения Лиувилля, связанном с супералгеброй типа $B(0, 1)(OSp(2, 1))$ чтобы детально проследить отличия, возникающие при интегрировании суперсимметричных уравнений, по сравнению с обычным случаем.

2. Суперсимметричное уравнение Лиувилля, отвечающее действию $\int dz_+ dz_- d\theta_+ d\theta_- [-\frac{1}{2} \hat{\Phi} \hat{D}_- \hat{D}_+ \hat{\Phi} + \exp \hat{\Phi}]$, имеет вид

$$\hat{D}_- \hat{D}_+ \hat{\Phi} = \exp \hat{\Phi}, \tag{1}$$

где $\hat{\Phi} \equiv \hat{\Phi}(z_{\pm}, \theta_{\pm}) = \rho(z_{\pm}) - \bar{\theta} \omega(z_{\pm}) - \frac{1}{2} \bar{\theta} \theta F(z_{\pm})$ — суперскалярное поле, состоящее из двух скалярных полей ρ , F и майорановского спинора ω^{\pm} функций с антикоммутирующими значениями, зависящее от координат z_{\pm} двумерного пространства и грассмановых переменных $\theta \equiv (\theta_+, \theta_-)$; $\bar{\theta} \equiv (-\theta_-, \theta_+)$. Через \hat{D}_{\pm} обозначены операторы супердифференцирования, $\hat{D}_{\pm} = \mp \partial / \partial \theta_{\pm} + \theta_{\pm} \partial / \partial z_{\pm}$; $\hat{D}_{\pm}^2 = \mp \partial / \partial z_{\pm}$, $\hat{D}_+ \hat{D}_- = -\hat{D}_- \hat{D}_+$.

В компонентах суперполя $\hat{\Phi}(F = \exp \rho)$ уравнение (1) имеет вид

$$\rho, z_+ z_- = \exp 2\rho + \exp \rho \omega^+ \omega^-; \quad \omega_{, z_{\mp}}^{\pm} = \exp \rho \omega^{\mp}, \tag{2}$$

и в случае $\omega^{\pm} = 0$ естественно переходит в обычное уравнение Лиувилля, и совпадают с полученными ранее в работе [5].

3. Супералгебра $B(0, 1)$ (см., например, [2]) состоит из пяти элементов h, X_{\pm}, Y_{\pm} , удовлетворяющих перестановочным соотношениям

$$\begin{aligned} [h, X_{\pm}]_{\pm} &= \pm 2 X_{\pm}, & [h, Y_{\pm}]_{\pm} &= \pm Y_{\pm}, & [X_+, X_-]_{-} &= [Y_+, Y_-]_{+} = h, \\ [X_{\pm}, Y_{\pm}]_{-} &= 0, & [X_{\pm}, Y_{\mp}]_{\pm} &= Y_{\mp}, & [Y_{\pm}, Y_{\pm}]_{+} &= \mp 2 X_{\pm}. \end{aligned} \tag{3}$$

Введем следующие операторы A_{\pm} , принимающие значения в алгебре $B(0, 1)$,

$$A_{\pm} = u^{\pm} h + \phi^{\pm} X_{\pm} + \psi^{\pm} Y_{\pm}, \quad (4)$$

где $u^{\pm}(z_{+}, z_{-})$ и $\phi^{\pm}(z_{+}, z_{-})$ — обычные, а $\psi^{\pm}(z_{+}, z_{-})$ — антикоммутирующие функции, $(\psi^{\pm})^2 = \psi^{+}\psi^{-} + \psi^{-}\psi^{+} = 0$. Тогда представление "нулевой кривизны" для операторов $A_{\pm}^{(1)}$,

$$[\partial/\partial z_{+} + A_{+}, \partial/\partial z_{-} + A_{-}] = 0, \quad (5)$$

приводит к системе

$$u_{, z_{+}}^{-} - u_{, z_{-}}^{+} + \phi^{+}\phi^{-} + \psi^{+}\psi^{-} = 0, \quad \phi_{, z_{\pm}}^{\mp} = \pm 2u^{\pm}\phi^{\mp}, \quad (6)$$

$$\psi_{, z_{\pm}}^F \mp u^{\pm}\psi^{\mp} = \phi^{\mp}\psi^{\pm},$$

которая после очевидной замены переменных: $\phi^{+}\phi^{-} \equiv \exp 2\rho$, $\psi^{\pm} \equiv \omega^{\pm}(\phi^{\pm})^{1/2}$ сводится к уравнениям (2).

4. Представление (5) суть условие градиентности операторов A_{\pm} , т. е.

$$A_{\pm} = g^{-1} g_{, z_{\pm}}, \quad (7)$$

где g — элемент комплексной оболочки супергруппы $G[3]$ с генераторами (3), представимый в виде разложения Гаусса

$$g = M^{+} N^{-} \exp H = M^{-} N^{+} \exp H', \quad (8)$$

в котором M^{\pm} и N^{\pm} — элементы комплексных оболочек максимальных нильпотентных подгрупп G , натянутых на X_{\pm}, Y_{\pm} , а $H(H')$ принадлежат картановской подалгебре G . В дальнейшем для простоты примем калибровку $H' = 0$, в которой $u^{+} = 0, \phi_{, z_{+}}^{-} = 0$. Из формул (4), (7), (8) следует, что элементы M^{\pm} представимы в виде $M^{\pm} = \exp(m^{\pm} X_{\pm} + \epsilon^{\pm} Y_{\pm})$, где $m^{\pm}(z_{+}, z_{-})$ и $\epsilon^{\pm}(z_{+}, z_{-})$ — соответственно обычные и антикоммутирующие функции своих аргументов (ср. с [1]). Тождество $(M^{+})^{-1} M^{-} = N^{-} \exp H (N^{+})^{-1}$, вытекающее из (8), позволяет определить групповые параметры элементов $N^{\pm} \equiv \exp(\tilde{m}^{\pm} X_{\pm} + \tilde{\epsilon}^{\pm} Y_{\pm})$ и $\exp H \equiv \exp(r h)$ через произвольные функции m^{\pm} и ϵ^{\pm} , параметризующие M^{\pm} , именно

$$\exp(-r) = 1 - m^{+} m^{-} - \epsilon^{+} \epsilon^{-}, \quad \tilde{\epsilon}^{\pm} = (\epsilon^{\pm} + m^{\pm} \epsilon^{\mp}) \exp r, \quad (9)$$

$$\tilde{m}^{\pm} = m^{\pm} \exp r.$$

¹⁾ Матричная реализация представления Лакса для (1), содержащаяся в работе [5], отвечает специальному представлению $B(0, 1)$ в рамках нашего подхода.

Подставляя выражение (8) с известными согласно (9) элементами M^\pm , N^\pm и $\exp H$ в (7) и сравнивая с (4), получаем следующую окончательную формулу для общих решений суперсимметричного уравнения Лиувилля



$$\phi^\pm = (m_{,z_\pm}^\pm \pm \epsilon^\pm \epsilon_{,z_\pm}^\pm) \exp[(1 \pm 1)\tau], \quad u = -(\epsilon^+ \epsilon_{,z_-}^- + m^+ m_{,z_-}^-) \exp \tau,$$

$$\psi^+ = \lambda^{-1} \epsilon_{,z_+}^+ + \lambda^{-2} m_{,z_+}^+ (\epsilon^- + \epsilon^+ m^-), \quad \lambda \equiv 1 - m^+ m^-, \quad (10)$$

$$\psi^- = \epsilon_{,z_-}^- (1 - \lambda^{-1} \epsilon^+ \epsilon^-) + \lambda^{-1} m_{,z_-}^- (\epsilon^+ + \epsilon^- m^+),$$

$$\exp 2\rho = (m_{,z_+}^+ + \epsilon_{,z_+}^+ \epsilon_{,z_+}^+) (m_{,z_-}^- - \epsilon_{,z_-}^- \epsilon_{,z_-}^-) \exp 2\tau.$$

5. Использованный выше метод интегрирования суперсимметричного уравнения Лиувилля (1) обобщается естественным образом на произвольные градуированные супералгебры. При этом центр тяжести задачи лежит в построении элементов N^\pm и $\exp H$ из (8) по известным M^\pm , удовлетворяющих, как и в случае "обычных" градуированных алгебр, уравнениям S -матричного типа. Для решения нелинейных уравнений, связанных с градуированными алгебрами, характеризующимися матрицей Картана (вообще говоря, обобщенной) [4], требуется [1] знание элемента $\exp H$ из (8), параметры которого могут быть определены путем вычисления матричных элементов известного оператора $(M^+)^{-1} M^-$ между старшими и младшими векторами базиса. Однако, уже простейший пример суперсимметричного уравнения Лиувилля показывает, что вычисление старшего вектора элемента $(M^+)^{-1} M^-$, равного $1 - m^+ m^- - \epsilon^+ \epsilon^-$, не достаточно для описания полного решения (10) системы (1).

Отметим, что суперсимметричные обобщения уравнений синус-Гордона (см., например, [5]), $\rho_{,z_+ z_-} = 2 \exp \rho - 2 \exp(-\rho)$ и $\rho_{,z_+ z_-} = -2 \exp \rho - \exp(-2\rho)$, обладающих нетривиальной группой внутренних симметрий в обычном пространстве [6], связаны, по-видимому, с супералгебрами конечного роста со схемами Дынкина  и  и могут быть проинтегрированы аналогично [7]. Все эти вопросы требуют дальнейшего исследования.

В заключение авторы выражают благодарность Б.А.Арбузову, А.А.Кириллову, П.Ш.Кулишу, Ю.И.Манину, М.А.Мествиришвили и О.А.Хрусталеву за полезные обсуждения.

Институт физики высоких энергий

Поступила в редакцию
31 мая 1980 г.

Литература

- [1] А.Н.Лезнов, М.В.Савельев. Lett. Math. Phys., 3, 489, 1979; Comm. Math. Phys., ЭЧАЯ — в печати; А.Н.Лезнов. ТМФ, 42, №3, 1980; А.Н.Лезнов, М.В.Савельев, В.Г.Смирнов. Препринт ИФВЭ 80-51, Серпухов, 1980.

- [2] V.G.Кас. Adv. Math., 26; 8, 1977; В.Костант. Lecture Notes in Math., 570, 177, 1977. †
- [3] Ф.А.Березин. УФ, 29, 1670, 1979; Ф.А.Березин, Д.А.Лейтес. ДАН СССР, 22, 505, 1975.
- [4] В.Г.Кац. Изв. АН СССР, сер. матем., 32, 1323, 1968; R.V.Moody. Bull. Amer. Soc. US, 73, 217, 1967. †
- [5] M.Chaichian, P.P.Kulich. Phys. Lett., 78B, 413, 1978; L.Girardello, S.Sciuto. Phys. Lett., 77B, 267, 1978; S.Sciuto. Phys. Lett., 90B, 75, 1980. †
- [6] А.В.Жибер, А.В.Шабат. ДАН СССР, 247, 1108, 1979.
- [7] А.Н.Лезнов, В.Г.Смирнов. Препринт ИФВЭ 80-06, Серпухов, 1980!
-