

**О ГАМИЛЬТОНОВЫХ СИСТЕМАХ
С ЧЕТНОЙ И НЕЧЕТНОЙ СКОБКАМИ ПУАССОНА
И О ДУАЛЬНОСТИ ИХ ЗАКОНОВ СОХРАНЕНИЯ**

Д.В.Волков, А.И.Пашнев, В.А.Сорока, В.И.Ткач

На примере суперсимметричной механики Виттена доказывается существование гамильтоновых систем с четной и нечетной скобками Пуассона.

Из трех вариантов известных в настоящее время скобок Пуассона, двух четных и одной нечетной относительно грассмановой градуировки канонических переменных ¹, нечетная скобка Пуассона, канонические переменные которой имеют противоположную грассманову градуировку, представляется более фундаментальной как следствие того, что ее градуировка является нетривиальной ². Изучение различных физических применений нечетной скобки Пуассона представляет несомненный интерес.

В настоящей статье мы хотим обратить внимание на то, что гамильтонова система с равным числом четных и нечетных канонических переменных допускает одновременно введение четной и нечетной скобок Пуассона. При использовании скобочных операций различной градуировки уравнения для канонических переменных не изменяются, а интегралы движения с противоположной грассмановой градуировкой становятся дуальными, превращаясь друг в друга при переходе к скобке Пуассона с противоположной градуировкой.

Потребуем, чтобы одни и те же уравнения динамической системы, содержащей четные x^a и нечетные x^α канонические переменные, воспроизводились четной скобкой Пуассона $\{, \}_0$ с четным гамильтонианом H и посредством нечетной скобки Пуассона $\{, \}_1$ с нечетным гамильтонианом \bar{H} , т. е.

$$\dot{X}^A = \{X^A, H\}_0 = \{X^A, \bar{H}\}_1 \quad (1)$$

где $X^A = (x^a, x^\alpha)$. Соотношение (1) эквивалентно уравнениям

$$\bar{\omega}_{AB}(X)\omega^{BC}\partial_C H = \partial_A \bar{H}, \quad (2)$$

которые определяют \bar{H} и коэффициенты замкнутой нечетной внешней формы

$$\bar{\omega}_{AB}(X) = \partial_A \varphi_B - (-1)^{AB} \partial_B \varphi_A, \quad (3)$$

соответствующей нечетной скобке при заданных H и четной канонической форме ω^{AB} , где φ_A являются коэффициентами нечетной формы Лиувилля.

В качестве иллюстрации определим решение уравнений (2) для случая суперсимметричной механики Виттена³ с гамильтонианом

$$H = H_0 + i\eta^1 \eta^2 W'(q), \quad (4)$$

где $x^a = (q, p)$ и $x^\alpha = (\eta^1, \eta^2)$, а $H_0 = [p^2 + W^2(q)]/2$. Для гамильтониана (4) сохраняющимися величинами являются также фермионный заряд $F = i\eta^1 \eta^2$ и суперзаряды $Q_1 = p\eta^1 - W\eta^2$, $Q_2 = p\eta^2 + W\eta^1$, образующие на четной скобке Пуассона супералгебру

$$\{Q_\alpha, Q_\beta\}_0 = -2i\delta_{\alpha\beta} H, \quad \{F, Q_\alpha\}_0 = \epsilon_{\alpha\beta} Q_\beta. \quad (5)$$

Вследствие уравнений движения (1) величины H, F, Q_1 и Q_2 , а также произвольные функции от них являются интегралами движения также и относительно нечетной скобки $\{, \}_1$ с гамильтонианом \bar{H} . Уравнения (2) с гамильтонианом (4) определяют \bar{H} и $\bar{\omega}_{AB}$ с точностью до шести произвольных функций, зависящих от величины H_0 . Используя этот произвол, можно потребовать, чтобы

$$\bar{H} = Q_1 \quad (6)$$

и остальные три независимые сохраняющиеся относительно \bar{H} на нечетной скобке величины \bar{F}, \bar{Q}_1 и \bar{Q}_2 были бы линейны относительно интегралов H, F, Q_1 и Q_2 и образовывали бы на нечетной скобке супералгебру

$$\{\bar{Q}_\alpha, \bar{Q}_\beta\}_1 = -2i\delta_{\alpha\beta} \bar{H}, \quad \{\bar{F}, \bar{Q}_\alpha\}_1 = \epsilon_{\alpha\beta} \bar{Q}_\beta,$$

совпадающую с (5). Тогда интегралы движения \bar{F}, \bar{Q}_1 и \bar{Q}_2 будут следующим образом связаны с сохраняющимися величинами механики Виттена с гамильтонианом (4):

$$\bar{F} = \frac{1}{2i} Q_2, \quad \bar{Q}_1 = H, \quad \bar{Q}_2 = i(2F - H). \quad (7)$$

При этом с переходом к нечетной скобке суперзаряды Q_1, Q_2 приобретают смысл нечетного гамильтониана \bar{H} и нечетного фермионного заряда \bar{F} , а роль суперзарядов \bar{Q}_1 и \bar{Q}_2 играют линейные комбинации гамильтониана Виттена (4) и фермионного заряда F . Отметим, что в силу симметрий между зарядами Q_1 и Q_2 в механике Виттена можно было бы в качестве нечетного гамильтониана \bar{H} взять Q_2 .

При дополнительных условиях (6), (7) уравнения (2) имеют для коэффициентов φ_A нечетной формы Лиувилля следующее решение:

$$\begin{aligned}\varphi_q &= (1 - \alpha_2 W)\eta^1 + \alpha_1 W\eta^2, \\ \varphi_p &= \frac{1}{W'} [(1 + \alpha_1 p)\eta^2 - \alpha_2 p\eta^1], \\ \varphi_{\eta^1} &= i\eta^1\eta^2\alpha_2, \quad \varphi_{\eta^2} = -i\eta^1\eta^2\alpha_1\end{aligned}$$

где

$$\begin{aligned}\alpha_1 &= W' \left[WJ(H_0, q) + \frac{p}{H_0} \right] - \frac{1}{p}, \\ \alpha_2 &= W' \left[pJ(H_0, q) - \frac{W}{H_0} \right], \quad J(H_0, q) = \int_{q_0}^q [2H_0 - W^2(q')]^{-3/2} dq' .\end{aligned}$$

Таким образом, мы показали наличие для гамильтоновых систем Виттена определяемой внутренним образом нечетной формы Лиувилля и соотношений дуальности (6), (7) между четными и нечетными интегралами движения, в том числе между гамильтонианом и суперзарядом. Соотношения дуальности между гамильтонианом и суперзарядом представляют особый интерес для релятивистских систем, которые будут рассмотрены в отдельной работе.

Литература

1. Березин Ф.А. Введение в алгебру и анализ с антикоммутирующими переменными. М.: МГУ, 1983, Лейтес Д.А. Теория супермногообразий. Петрозаводск, 1983.
2. Волков Д.В. Письма в ЖЭТФ, 1983, 38, 508; Волков Д.В., Сорока В.А., Ткач В.И. Кн.: Проблемы физики высоких энергий и квантовой теории поля, Протвино, 1984, т. 1, с. 48.
3. Witten E. Nucl. Phys., 1981, B188, 513.

Поступила в редакцию

17 мая 1986 г.