

УДК 530.145+536.75

## НЕЛИНЕЙНЫЕ УНИТАРНЫЕ ПРЕДСТАВЛЕНИЯ ГРУПП $SU(l, m)$

А. Л. Шелепин, Л. А. Шелепин

*Рассматриваются нелинейные унитарные представления групп  $SU(l, m)$  и их связь с теорией амплитуд вероятности.*

В настоящее время линейные представления групп Ли детально изучены и нашли обширное поле приложений в физике. Что касается нелинейных представлений, то, хотя они представляют значительный интерес, в частности, с точки зрения исследования нелинейных уравнений, их систематическая теория отсутствует, и рассмотрены лишь отдельные вопросы.

Здесь мы рассмотрим нелинейные представления некомпактных групп  $SU(l, m)$ . Будем называть представление, действующее в пространстве  $N$ -мерных столбцов с компонентами  $\psi_i$ , унитарным, если сохраняется нормировка

$$\sum_{i=0}^N |\psi_i|^2 = 1. \quad (1)$$

При этом  $\psi_i$  могут преобразовываться как линейно (посредством умножения на унитарную матрицу), так и нелинейно. Как известно, все линейные унитарные неприводимые представления (НП) некомпактных групп бесконечномерны.

Рассмотрим сначала группу  $SU(1, 1)$ . Пусть  $u_1$  и  $u_2$  – элементы фундаментального двумерного НП,

$$\begin{pmatrix} u_1' \\ u_2' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha\beta \\ \beta\bar{\alpha} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix}, \quad |u_2|^2 - |u_1|^2 = 1.$$

Образует величины  $\psi_1 = u_1/u_2$  и  $\psi_2 = 1/u_2$ . Они удовлетворяют соотношению  $|\psi_1|^2 + |\psi_2|^2 = 1$  и преобразуются дробно-линейно:

$$\psi_1' = \frac{\alpha\psi_1 + \beta}{\beta\psi_1 + \alpha}, \quad \psi_2' = \frac{\psi_2}{\beta} \psi_1 + \bar{\alpha}. \quad (2)$$

Формула (2) задает нелинейное унитарное представление группы  $SU(1,1)$ .

В пространстве функций  $f(\psi_1, \psi_2)$  действие группы задается формулой  $T(g)f(\psi_1, \psi_2) = f(\psi'_1, \psi'_2)$ , а генераторы имеют вид

$$J_+ = -\psi_1 \left( \psi_1 \frac{\partial}{\partial \psi_1} + \psi_2 \frac{\partial}{\partial \psi_2} \right), \quad J_- = \frac{\partial}{\partial \psi_1}, \quad J_0 = \psi_1 \frac{\partial}{\partial \psi_1} + \frac{1}{2} \psi_2 \frac{\partial}{\partial \psi_2}.$$

Однородные функции  $\psi_2$  степени  $P$  являются собственными для оператора Казимира с собственными значениями  $(1/4) P(P+2)$ .

В случае дискретной серии линейных унитарных НП  $T_j^+$  группы  $SU(1,1)$  базис можно записать в форме

$$\Psi_P^n = \left( \frac{\Gamma(-P+n)}{n! \Gamma(-P)} \right)^{1/2} u_1^n u_2^{P-n} = \left( \frac{\Gamma(-P+n)}{n! \Gamma(-P)} \right)^{1/2} \psi_1^n \psi_2^{-P},$$

где  $P = 2j < 0$ , причем выполняется условие нормировки

$$\sum_{n=0}^{\infty} \Psi_P^n \bar{\Psi}_P^n = 1.$$

Известно, что подобно тому как теория вероятностей непосредственно связана с полугруппами [1], теория амплитуд вероятности – с групповым подходом [2, 3]. (Различные варианты аксиоматики теории амплитуд вероятности рассматриваются в [4, 5].) В нашем случае элементы базиса унитарного представления группы могут быть интерпретированы как амплитудно-вероятностные распределения. Действительно, нетрудно заметить, что  $\Psi_P^n$  представляет собой отрицательное биномиальное распределение для амплитуд вероятности  $\psi_1$  и  $\psi_2$  в то время как обычные биномиальные распределения для комплексных амплитуд образуют базис конечномерного НП  $T_j$ ,  $j = P/2$ , группы  $SU(2)$ . Сами же амплитуды вероятности  $\psi_i$  для случая компактной группы  $SU(2)$  преобразуются по линейному представлению, для некомпактной  $SU(1,1)$  – по линейному.

Подход, использованный для группы  $SU(1,1)$ , может быть распространен на другие группы. Так, он непосредственно обобщается на группы  $SU(N-1,1)$ . Здесь по фундаментальному представлению преобразуется столбец с элементами  $u_1, u_2, \dots, u_N$ . Из них могут быть построены величины  $\psi_i$ ,

$$\psi_1 = u_1/u_N, \dots, \psi_{N-1} = u_{N-1}/u_N, \psi_N = 1/u_N,$$

удовлетворяющие соотношению нормировки  $\sum_{i=1}^N |\psi_i|^2 = 1$ . Закон преобразования  $\psi_i$  задается формулами

$$\psi'_i = \frac{\sum_{k=1}^{N-1} g_i^k \psi_k + g_i^N}{\sum_{k=1}^{N-1} g_N^k \psi_k + g_N^N}, \quad i \neq N, \quad \psi'_N = \frac{\psi_N}{\sum_{k=1}^{N-1} g_N^k \psi_k + g_N^N},$$

где  $g_i^k$  – элементы матрицы фундаментального  $N$ -мерного НП. Соотношения определяют нелинейное унитарное представление группы  $SU(N-1, 1)$ . Отрицательные полиномиальные распределения для комплексных амплитуд  $\psi_i$

$$\Psi_P^{n_1 \dots n_{N-1}} = \left( \frac{\Gamma(-P + n_1 + \dots + n_{N-1})}{n_1! \dots n_{N-1}! \Gamma(-P)} \right)^{1/2} \psi_1^{n_1} \dots \psi_{N-1}^{n_{N-1}} \psi_N^{-P}$$

при фиксированном  $P$  образуют базис линейного унитарного представления дискретной серии.

В общем случае для групп  $SU(l, m)$   $l + m$  компонент  $u_i$  базиса фундаментального НП удовлетворяют условию  $\sum_{i=1}^l |u_i|^2 + \sum_{i=l+1}^{l+m} |u_i|^2 = 1$ . Из них могут быть построены нелинейно преобразующиеся величины

$$\psi_i = \frac{u_i}{\sum_{i=1}^l |u_i|^2}, \quad i = 1, \dots, l, \quad \psi_i = \frac{u_i}{(\sum_{i=1}^l |u_i|^2)^{1/2}}, \quad i = l + 1, \dots, l + m,$$

удовлетворяющие соотношению (1), а следовательно, являющиеся амплитудами вероятности.

Рассмотрим уравнение эволюции, задаваемое конечными преобразованиями группы,

$$\frac{\partial}{\partial t} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha(t) & \beta(t) \\ \bar{\beta}(t) & \bar{\alpha}(t) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \bar{u}_1 \\ \bar{u}_2 \end{pmatrix}.$$

Учитывая, что  $\psi_1 = u_1/u_2$  и  $\psi_2 = 1/u_2$ , получим:  $\partial\psi_1/\partial t = -\alpha\psi_1 - \beta\psi_1^2 + \bar{\beta} + \alpha\psi_1$ ,  $\partial\psi_2/\partial t = -\alpha\psi_2 - \beta\psi_1\psi_2$ . Правая часть первого уравнения системы не зависит от  $\psi_2$ , причем уравнения являются нелинейными.

Нелинейные уравнения для величин  $\psi_i$ , удовлетворяющих соотношению (1), могут быть построены и для других некомпактных групп. Это, по-видимому, одно из проявлений связи нелинейных уравнений с теорией амплитуд вероятности. Другим примером является известный аналитический метод получения точных решений – метод обратной задачи теории рассеяния [6, 7]. Он исходит из нахождения пары  $L - H$ , где  $H$  – оператор уравнения Шредингера, а условие постоянства оператора  $L$  соответствует исходному нелинейному уравнению. Использование амплитуды вероятности, таким образом, необходимо на одной из стадий нахождения точных решений нелинейных уравнений.

С прикладной точки зрения представляет интерес исследование возможностей применения нелинейных представлений групп в оптике в проблеме распространения излучения, где используются дробно-линейные преобразования [8].

#### ЛИТЕРАТУРА

- [1] Фелер В. Введение в теорию вероятностей и ее приложения, М., Наука, 1967, т. 2.
- [2] Смородинский Я. А., Шелепин А. Л., Шелепин Л. А. УФН, **162**, N 12, 1 (1992).
- [3] Шелепин А. Л., Шелепин Л. А. Труды ФИАН, **218**, 3 (1994).
- [4] Шелепин А. Л., Шелепин Л. А. Краткие сообщения по физике ФИАН, N 7 - 8, 55 (1994).
- [5] Маслов В. П. Комплексные марковские цепи и континуальный интеграл Фейнмана. М., Наука, 1976.
- [6] Кадомцев Б. Б. Коллективные явления в плазме. М., Наука, 1976.
- [7] Уизем Дж. Линейные и нелинейные волны. М., Мир, 1977.
- [8] Мейтленд А., Данн М. Введение в физику лазеров. М., Наука, 1978.

Поступила в редакцию 11 июля 1996 г.