

С 323.5

M-486 218

201-70

3

СООБЩЕНИЯ  
ОБЪЕДИНЕННОГО  
ИНСТИТУТА  
ЯДЕРНЫХ  
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

P2 - 4845



ЛАБОРАТОРИЯ ТЕОРЕТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

В.М. Мальцев

ПАРАМЕТРИЗАЦИЯ УНИТАРНОГО  
И СТАТИСТИЧЕСКОГО ВЕСОВ

1969

P2 - 4845

В.М. Мальцев

ПАРАМЕТРИЗАЦИЯ УНИТАРНОГО  
И СТАТИСТИЧЕСКОГО ВЕСОВ

Объединенный институт  
ядерных исследований  
БИБЛИОТЕКА

8165/2 нр

Особенностью неупругих взаимодействий в области высоких энергий является образование новых частиц. Известно <sup>/1/</sup>, что средняя множественность в этих процессах растет пропорционально некоторой степени падающей энергии и при энергии в несколько Тэв достигает значительной величины. С этой точки зрения можно утверждать, что будущая теория неупругих процессов обязательно должна содержать элементы статистического рассмотрения. Поэтому значительный интерес представляет критический анализ и дальнейшее развитие существующих статистических моделей.

Рассмотрим унитарно-симметричный вариант статистической модели <sup>/2/</sup>. В этом случае кроме основного статистического приближения налагается дополнительное предположение о симметрии амплитуд и участвующих в процессе частиц. Однако в групповом подходе обычный путь вычисления унитарного и статистического весов (при заданной энергии вероятности каналов реакции) встречается с серьезными трудностями <sup>/3/</sup>. Поэтому область применимости модели ограничена энергиями в несколько Гэв с максимальным числом частиц не более пяти. Метод, позволяющий снять ограничения по числу образованных частиц и, следовательно, по энергиям, заключается в параметризации группы. В этом состоит основная идея данного рассмотрения.

Для  $n$ -мерной унитарной унимодулярной группы размерность параметрического пространства равна  $n^2 - 1$ . Унитарный и статистический веса в этом пространстве принимают вид  $n^2 - 1$ -мерных интегралов.

Пространство группы  $SU(3)$ , используемой в модифицированной статистической модели, является восьмипараметрическим. Имея рецепт<sup>/4/</sup>, несложно было получить в указанном пространстве выражения для октетных и декаплетных  $D$ -функций, характеров представлений и элемента объема группы<sup>/5/</sup>. Воспользуемся этими функциями, чтобы построить соответствующие выражения для унитарного и статистического весов.

Известно, что унитарный вес  $U_n^{[h_1 h_2 0]}$  равен проекции на начальное представление  $[h_1 h_2 0]$  прямого произведения  $n$  мультиплетов (октетов и декаплетов) конечного состояния. Следовательно, конечное состояние в параметрическом пространстве группы достаточно задать произведением характеров соответствующих представлений. Окончательное выражение для унитарного веса состояния, содержащего  $m$  декаплетов и  $(n-m)$  октетов, имеет вид:

$$U_n^{[h_1 h_2 0]} = \frac{2N^{[h_1 h_2 0]}}{(2\pi)^5} \int dg \chi^{*[h_1 h_2 0]}(g) \prod_{\ell=m+1}^n \chi^{[210]}(g) \prod_{k=1}^m \chi^{[300]}(g), \quad (1)$$

где  $N^{[h_1 h_2 0]}$  - размерность,  $\chi^{[h_1 h_2 0]}$  - характер представления  $[h_1 h_2 0]$ , а  $dg$  - элемент объема группы.

Аналогичная проекция конечного состояния, в котором каждая частица является фиксированным представителем октета или декаплета, называется статистическим весом  $S_n^{[h_1 h_2 0]}(i, j)$  и выражается в виде

$$S_n^{[h_1 h_2 0]}(i, j) = \frac{2N^{[h_1 h_2 0]}}{(2\pi)^5} \int dg \chi^{*[h_1 h_2 0]}(g) \prod_{\ell=m+1}^n \chi^{[210]}(g) \prod_{k=1}^m \chi^{[300]}(g), \quad (2)$$

где  $i = 1, \dots, 8$ ;  $j = 1, \dots, 10$ ,  $D_{i, i}^{[210]}$  -  $i$ -ый представитель  $\ell$ -го октета,  $D_{j, j}^{[300]}$  -  $j$ -ый представитель  $K$ -го декаплета.

Легко получить соотношения между статистическим и унитарным весами, а также статистическим весом и квадратом коэффициента Клебша-Гордана (КГ). В нашем формализме последняя величина принимает вид

$$a_n^{[h_1 h_2 0]}(i, j, p) = \frac{2N^{[h_1 h_2 0]}}{(2\pi)^5} \int dg D_{p, p}^{* [h_1 h_2 0]}. \quad (3)$$

$$\prod_{\ell=m+1}^n \prod_{k=1}^m D_{i_\ell, i_\ell}^{[210]} D_{j_k, j_k}^{[300]},$$

где  $p = 1, \dots, N^{[h_1 h_2 0]}$ . Это значит, что

$$S_n^{[h_1 h_2 0]}(i, j) = \sum_{p=1}^N a_n^{[h_1 h_2 0]}(i, j, p), \quad (4)$$

и аналогичным образом

$$U_n^{[h_1 h_2 0]} = \sum_{i=1}^8 \sum_{j=1}^{10} S_n^{[h_1 h_2 0]}(i, j). \quad (5)$$

Следовательно, статистический вес равен сумме квадратов коэффициентов КГ, просуммированных по промежуточным представлениям, а также по внутренним квантовым числам мультиплета, проекцию на который рассматривают.

Иногда величины (1-3) могут быть вычислены аналитически. Таким частным случаем является аннигиляция антипротонов в заряженные пионы. Статистический вес конечного состояния, содержащего  $n$  пар заряженных пионов, для октета, например, имеет вид

$$S_n^{[210]} = \frac{32n}{(2n+3)(n+1)^2(n+2)}. \quad (6)$$

Аналогичным образом вычисляется статистический вес для любого неприводимого представления от прямого произведения двух начальных октетов.

Численные значения статистических весов для некоторых величин  $n$  представлены в таблице 1.

За обсуждение затронутых здесь вопросов автор благодарен В.С.Барашенкову.

### Л и т е р а т у р а

1. V.S. Barashenkov, V.M. Maltsev, I. Patera, V.D. Toneev. *Fort. d. Phys.* 14, 357 (1966).
2. V.S. Barashenkov, V.M. Maltsev, G.M. Zinovjiev. *Acta Phys. Polonica* 33, 315 (1968).
3. В.С. Барашенков, Г.М. Зиновьев. Препринт ОИЯИ Р2-3879, Дубна 1968.
4. В.М. Мальцев. Препринт ОИЯИ Р5-4352, Дубна, 1969.
5. В.М. Мальцев, Г.Н. Ремизов, С.К. Смирнов. Препринт ОИЯИ Р2-4367, Дубна, 1969.

Рукопись поступила в издательский отдел  
8 декабря 1969 года.

Таблица 1

$n$	$\{1\}$	$\{8\}$	$\{10\} = \{\bar{10}\}$	$\{27\}$
1	1/8	8/15	1/12	7/40
2	1/27	16/63	25/378	41/140
3	1/64	2/15	7/160	1863/8000
4	1/125	64/825	8/275	11438/67375
5	1/216	40/819	1375/68796	4405/35672