

С 323.4

ЯФ, 1966, т. 4, в. 4, с. 853-861 28/11-66

0-368

ОБЪЕДИНЕННЫЙ
ИНСТИТУТ
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

P-2559



В.И. Огиевецкий, И.В. Полубаринов

ВОСЬМИРИЧНЫЙ ФОРМАЛИЗМ
В $SU(3)$ И 10- И 27-ПЛЕТЫ

ЛАБОРАТОРИЯ ТЕОРЕТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

1966

В.И. Огневский, И.В. Полубаринов

ВОСЬМИРИЧНЫЙ ФОРМАЛИЗМ
В $SU(3)$ И 10- И 27-ПЛЕТЫ

Направлено в журнал "Ядерная физика"

4068/1 чр
1/8901



1. Введение

В настоящее время при изучении следствий из $SU(3)$ инвариантности широко используется кварковый формализм, в котором октет представляется тензором с двумя индексами, декаплет — тензором с тремя индексами, а для описания представления 27 требуется уже четыре индекса. Это очень удобно в случае низших представлений, однако, становится несколько громоздким из-за обилия индексов уже для мультиплетов 10 и 27. В группе вращений или в группе Лоренца для описания целого спина чаще используют не спинорный (соответствующий кварковому), а векторный формализм. Подобно этому, в группе $SU(3)$ представления $D(p, q)$ с $p = q \pmod{3}$, соответствующие целому заряду и гиперзаряду, можно описывать в "векторном", восьмиричном формализме. Тогда октеты представляются величинами с одним индексом, пробегающим 8 значений, а 10-плеты и 27-плеты — тензорами только с двумя индексами, что позволяет расставить их на шахматной доске, т.е. изобразить их плоскими матрицами 8×8 , подобно тому, как октет в кварковом подходе изображает матрицей 3×3 . В настоящей статье построена соответствующая система матриц размерности 8×8 и исследована их алгебра. Также установлен ряд соотношений (большинство из которых мы не встречали в литературе) для структурных констант $SU(3)$. Развиваемая алгебра полезна при анализе структур амплитуд и взаимодействий, а также при вычислении сечений процессов с участием 10- и 27-плетов. В Приложении приведены формулы для произведений матриц, шнуры и связи между четырехоктетными амплитудами типа тождеств Фирца.

2. Матрицы f_a и d_a

В стандартном, кварковом подходе к группе $SU(3)$ основной служат 3×3 матрицы λ_a , определяющие преобразования кварков и, тем самым, любого представления этой группы. Согласно Гелл-Манну^{1/}, эти матрицы подчиняются перестановочным соотношениям

$$[\lambda_a, \lambda_b] = 2if_{abc} \lambda_c \quad (1)$$

$$\{\lambda_a, \lambda_b\} = \frac{4}{3} \delta_{ab} + 2d_{abc} \lambda_c. \quad (2)$$

Введем матрицы f_b и d_b размерности 8×8 следующим образом:

$$f_b = \|\| f_{abc} \|\|, \quad d_b = \|\| d_{abc} \|\|, \quad (3)$$

где a - номер строки, а c - номер столбца, на пересечении которых стоят элементы f_{abc} и d_{abc} . С помощью таблиц Гелл-Манна^{/1/} для структурных констант f_{abc} и d_{abc} легко воспроизвести эти матрицы в явном виде (см. Приложение 1). Коэффициенты f_{abc} абсолютно антисимметричны, а d_{abc} абсолютно симметричны относительно перестановок индексов. Отсюда в частности следует, что

$$\bar{f}_a = -f_a, \quad \bar{d}_a = d_a, \quad (4)$$

где $\bar{}$ означает транспонирование. Далее, тождества Якоби для f_{abc} и d_{abc} в матричной форме записываются

$$[f_a, f_b] = f_{abc} f_c \quad (5)$$

$$[f_a, d_b] = [d_a, f_b] = f_{abc} d_c \quad (6)$$

$$d_a f_b + d_b f_a = f_a d_b + f_b d_a = d_{abc} f_c. \quad (6')$$

Важную роль для дальнейшего играют соотношения

$$\{d_a, d_b\} + d_{abc} d_c = \frac{1}{3} (\delta_{ai} \delta_{bj} + \delta_{aj} \delta_{bi} + \delta_{ab} \delta_{ij}) \quad (7)$$

$$(f_b f_a - d_a d_b + d_{abc} d_c + \frac{2}{3} \delta_{ab} \delta_{ij}) = \frac{2}{3} \delta_{bj} \delta_{ai}. \quad (8)$$

Антисимметричная и симметричная части последнего имеют вид:

$$([f_a, f_b] + [d_a, d_b])_{ij} = -\frac{2}{3} (\delta_{ai} \delta_{bj} - \delta_{aj} \delta_{bi}) \quad (8')$$

$$([f_a, f_b] - [d_a, d_b] + \frac{4}{3} \delta_{ab} + 2d_{abc} d_c)_{ij} = \frac{2}{3} (\delta_{ai} \delta_{bj} + \delta_{aj} \delta_{bi}). \quad (8'')$$

Соотношение (7) эквивалентно тождеству^{/2/} в кварковом формализме между унитарными инвариантами, построенными из четырех октетов. В матричной форме правая часть (8) есть матрица, у которой отличен от нуля только один элемент на пересечении a -й строки с b -м столбцом. Таким образом, формула (8) дает представление любой из полной системы 64 -х таких 8×8 матриц через f_a , d_a и 1 .

Именно в этой связи соотношение (8) послужит ниже основой для получения соотношения полноты. Далее, соотношения (8') и (8'') дают представление для антисимметричной и симметричной матриц, соответственно, у которых отличны от нуля лишь 2 элемента на пересечении a -й строки с b -м столбцом и b -й строки с a -м столбцом. Если в формуле (7) перенести член $\frac{1}{3} \delta_{ab} \delta_{ij}$ в левую часть равенства, то мы получим еще одно представление для такой симметричной матрицы. Исключая отсюда и из (8'') эту матрицу, находим соотношение:

$$3\{d_a, d_b\} - [f_a, f_b] = 2\delta_{ab}. \quad (9)$$

Формулы (5), (8) и (9) составляют основу алгебры матриц f_a и d_a .

При вычислениях удобно пользоваться соотношениями

$$f_a f_a = -3 \quad (10)$$

$$f_a d_a = d_a f_a = 0 \quad (11)$$

$$d_a d_a = \frac{5}{3}. \quad (12)$$

Первое из них можно вывести из (1), учитывая, что $\lambda_a \lambda_a = \frac{16}{3}$ и $\lambda_a \lambda_b \lambda_a = -\frac{2}{3} \lambda_b$. Второе есть следствие полной асимметрии и симметрии коэффициентов f_{abc} и d_{abc} . Соотношение (12) следует из (8) и (10). Кубические соотношения для матриц f_a и d_a , а также спиры произведений этих матриц приведены в Приложении.

3. Полная система матриц 8×8 , основанная на матрицах f_a и d_a

Дополним матрицы 1 , f_a и d_a до полной системы матриц 8×8 , для чего введем матрицы e_{ab} , e_{ab}^+ и e_{ab}^- , определение которых дается в таблице 1.

Таблица 1

		Число независи- мых матриц
1.	1	1
2.	f_a	8
3.	d_a	8
4.	$c_{ab} = \frac{1}{2} [f_a, f_b] + \frac{3}{8} \delta_{ab} + \frac{9}{10} d_{abc} d_c$	27
5.	$e_{ab} = f_a d_b - d_a f_b + \frac{1}{6} (5[f_a, f_b] + 9[d_a, d_b])$	10
6.	$e_{ab}^+ = -f_a d_b + d_a f_b + \frac{1}{6} (5[f_a, f_b] + 9[d_a, d_b])$	10

(13)

(14)

(15)

Матрицы 1 , d_a и c_{ab} эрмитовы, матрицы f_a антиэрмитовы, а матрицы e_{ab} и e_{ab}^+ эрмитово сопряжены друг другу. При этом матрицы 1 , d_a и c_{ab} симметричны, и среди них 36 независимых. Матрицы f_a , e_{ab} и e_{ab}^+ антисимметричны, причем независимых 28. Число независимых матриц можно подсчитать путем анализа дополнительных условий. Так, матрицы c_{ab} удовлетворяют условиям:

$$c_{ba} = c_{ab}, \quad c_{aa} = 0, \quad d_{abc} c_{bc} = 0. \quad (16)$$

Здесь всего $28 + 1 + 8 = 37$ условий, свидетельствующих, что только 27 матриц c_{ab} линейно независимы. Матрицы e_{ab} и e_{ab}^+ удовлетворяют дополнительным условиям:

$$a) e_{ba} = -e_{ab}, \quad b) f_{abc} e_{bc} = 0, \quad c) (u_{ab})_{cd} e_{cd} = -2i e_{ab} \quad (17)$$

$$a) e_{ba}^+ = -e_{ab}^+, \quad b) f_{abc} e_{bc}^+ = 0, \quad c) (u_{ab})_{cd} e_{cd}^+ = 2i e_{ab}^+ \quad (18)$$

где $(u_{ab})_{cd}$ - элемент матрицы

$$u_{ab} = f_a d_b - d_a f_b \quad (19)$$

со свойствами

$$u_{ab} = -u_{ba}, \quad (u_{ab})_{cd} = -(u_{cd})_{ab}, \quad (u_{ab})_{cd} (u_{cd})_{ef} = -4u_{ab} \quad (20)$$

Матрицы e_{ab} и e_{ab}^+ можно выразить через u_{ab}

$$e_{ab} = u_{ab} + \frac{i}{2} (u_{ab})_{cd} u_{cd}, \quad e_{ab}^+ = -u_{ab} + \frac{i}{2} (u_{ab})_{cd} u_{cd} \quad (21)$$

Соотношения (20) и (21) позволяют без труда проверить (17с) и (18с). Ввиду дополнительных условий (17) и (18) среди матриц e_{ab} и e_{ab}^+ имеется только по 10 линейно независимых.

Разбиение 64 матриц (8x8) на 1 , f_a , d_a , c_{ab} , e_{ab} и e_{ab}^+ аналогично разбиению 16 матриц (4x4) на дираковские матрицы 1 , γ_μ , $\gamma_\mu \gamma_5$, $\sigma_{\mu\nu}$ и γ_5 .

Эти пять семейств дираковских матриц взаимно-ортогональны, т.е. шпуры произведений матриц из разных семейств обращаются в нуль. В точности так же взаимно-ортогональны семейства 1 , f_a , d_a , c_{ab} , e_{ab} и e_{ab}^+ , что видно из таблицы 2. При этом ввиду неэрмитовости матриц e_{ab} и e_{ab}^+ скалярное произведение матриц A и B определено как

$$(A, B) = \text{Sp}(A^+ B). \quad (22)$$

Т а б л и ц а 2 $\text{Sp}(A^+ B)$.

1	8					
f_a	0	$3\delta_{ac}$				
d_a	0	0	$\frac{5}{3}\delta_{ac}$			
c_{ab}	0	0	0	$(c_{ab})_{cd}$		
e_{ab}	0	0	0	0	$4i(e_{ab})_{cd}$	
e_{ab}^+	0	0	0	0	0	$4i(e_{ab}^+)_{cd}$
B/A	1	f_c	d_c	c_{cd}	e_{cd}	e_{cd}^+

Отметим, что

$$(c_{ab})_{cd} = (c_{cd})_{ab}, \quad (e_{ab})_{cd} = (e_{cd}^+)_{ab} \quad (23)$$

Различные произведения матриц разложимы по полученной полной системе. Например,

$$f_a f_b = -\frac{3}{8} \delta_{ab} + \frac{1}{2} f_{abc} f_c - \frac{9}{10} d_{abc} d_c + c_{ab} \quad (24)$$

$$f_a d_b = \frac{1}{2} d_{abc} f_c + \frac{1}{2} f_{abc} d_c + \frac{1}{4} (e_{ab} - e_{ab}^+), \quad (25)$$

$$d_a d_b = \frac{5}{24} \delta_{ab} - \frac{5}{18} f_{abc} f_c - \frac{3}{10} d_{abc} d_c + \frac{1}{3} c_{ab} + \quad (26)$$

$$+ \frac{1}{12} (u_{ab})_{cd} (e_{cd} - e_{cd}^+).$$

Разложения симметричных и антисимметричных матриц с двумя отличными от нуля элементами записываются

$$\delta_{ai} \delta_{bj} + \delta_{aj} \delta_{bi} = \left(\frac{1}{4} \delta_{ab} + \frac{6}{5} d_{abc} d_c + 2c_{ab} \right)_{ij}, \quad (27)$$

$$\delta_{ai} \delta_{bj} - \delta_{aj} \delta_{bi} = \left[-\frac{2}{3} f_{abc} f_c - \frac{1}{4} (u_{ab} cd) (e_{cd} - e_{cd}^+) \right]_{ij}. \quad (28)$$

Отметим также, что

$$d_{abc} f_b f_c = -f_{abc} d_b f_c = -f_{abc} f_b d_c = -\frac{3}{2} d_a, \quad (29)$$

$$f_{abc} f_b f_c = 3/2 f_a. \quad (29')$$

Тот факт, что матрицы

$$1, f_a, d_a, c_{ab}, e_{ab} \text{ и } e_{ab}^+$$

образуют полную систему, выражается соотношением полноты

$$\delta_{ij} \delta_{kl} - \frac{8}{3} (f_a)_{ij} (f_a)_{kl} + \frac{24}{5} (d_a)_{ij} (d_a)_{kl} + \quad (30)$$

$$+ 8 (c_{ab})_{ij} (c_{ab})_{kl} + \frac{1}{2} (e_{ab})_{ij} (e_{ab})_{kl} + \frac{1}{2} (e_{ab}^+)_{ij} (e_{ab}^+)_{kl} = 8 \delta_{il} \delta_{jk}$$

или, только через вещественные матрицы

$$\delta_{ij} \delta_{kl} - \frac{8}{3} (f_a)_{ij} (f_a)_{kl} + \frac{24}{5} (d_a)_{ij} (d_a)_{kl} + \quad (30')$$

$$+ 8 (c_{ab})_{ij} (c_{ab})_{kl} - 2 (u_{ab})_{ij} (u_{ab})_{kl} = 8 \delta_{il} \delta_{jk}.$$

Соотношение полноты следует из (8) с использованием (26) и (27)^{x)}. С его помощью можно найти тождества для четырехоктетных амплитуд типа тождеств Фирца (см. Приложение 2).

x) При этом удобно расписать (8) в индексах, представить в левой части члены, содержащие d , в виде $[d_a, d_j]_{ib}$, а член с символами Кронекера - в виде

$$\delta_{ab} \delta_{ij} + \delta_{ai} \delta_{bj} - \delta_{ai} \delta_{bj}, \text{ и далее заменить коммутатор с помощью (26), а}$$

$$\delta_{ab} \delta_{ij} + \delta_{ai} \delta_{bj} - \text{с помощью (27).}$$

4. Разложение прямого произведения двух октетов

С помощью найденных матриц можно произвести разложение прямого произведения двух октетов $8 \otimes 8 = 1 \oplus 8 \oplus 8 \oplus 27 \oplus 10 \oplus 10^*$. Пусть два столбца (1 x 8) ϕ и η - суть волновые функции двух октетов SU(3), преобразующиеся по закону

$$\delta \phi = \omega_b f_b \phi \quad \text{т.е.} \quad \delta \phi_a = \omega_b f_{abc} \phi_c. \quad (31)$$

Искомое разложение получается, если образовать из η и ϕ билинейные комбинации с матрицами $1, f_a, d_a, c_{ab}, e_{ab}$ и e_{ab}^+ :

$$\bar{\eta} 1 \phi = \bar{\eta} \phi - \text{синглет} \quad (D(0,0))$$

$$\bar{\eta} f_a \phi \text{ и } \bar{\eta} d_a \phi - \text{октеты} \quad D(1,1)$$

$$\bar{\eta} c_{ab} \phi \quad 27\text{-плет} \quad D(2,2)$$

$$\bar{\eta} e_{ab} \phi \quad 10\text{-плет} \quad D(3,0)$$

$$\bar{\eta} e_{ab}^+ \phi \quad 10^*\text{-плет} \quad D(0,3)$$

Действительно, из (31) сразу же следует, что билинейная комбинация $\bar{\eta} \phi$ - инвариант, а с учетом структурных соотношений (5) и (6), что $\bar{\eta} f_a \phi$ и $\bar{\eta} d_a \phi$ преобразуется снова по закону октета (31). Остальные билинейные комбинации преобразуются как восьмиричный тензор второго ранга

$$\delta V_{ab} = \omega_c (f_{acd} V_{db} + f_{bcd} V_{ad}). \quad (32)$$

Они отличаются между собой дополнительными условиями, следующими из (16), (17) и (18).

5. Мультиплеты 27, 10 и 10 в восьмиричном формализме

Восьмиричный формализм удобен тем, что в нем 27-, 10- и 10-плеты описываются тензорами второго ранга V_{ab} , и поэтому они представимы в виде плоских матриц 8 x 8. Эти тензоры, обладая одним и тем же законом преобразования (32), отличаются дополнительными условиями^{x)}:

x) В кварковом формализме 27-плет, как известно, описывается тензором четвертого ранга ϕ_{ij}^{kl} с дополнительными условиями

$$\phi_{ij}^{ji} = \phi_{kl}^{lk} = \phi_{ij}^{ij} = \phi_{kl}^{kl} = 0, \text{ а } 10\text{- и } 10^*\text{-плеты - тензорами 3-го ранга } \phi_{ijk} \text{ и } \phi_{ikj} \text{ с дополнительными условиями полной симметрии по } ijk.$$

27 - плет определяется дополнительными условиями

$$V_{ab} = V_{ba}, V_{aa} = 0, d_{abc} V_{bc} = 0, \quad (33)$$

10-плет - условиями

$$V_{ab} = -V_{ba}, f_{abc} V_{bc} = 0, (u_{ab})_{cd} V_{cd} = -2i V_{ab}, \quad (34)$$

а 10* - плет - аналогичными условиями вида

$$V_{ab} = -V_{ba}, f_{abc} V_{bc} = 0, (u_{ab})_{cd} V_{cd} = 2i V_{ab}. \quad (35)$$

Эти дополнительные условия непосредственно получаются (на основе (16), (17), (18)) при редукции прямого произведения, обсужденного в предыдущем разделе, а, следовательно, они справедливы и вообще.

Теперь нужно классифицировать компоненты этих тензоров V_{ab} по изотопическому спину 1, его третьей проекции I_z и гиперзаряду Y , и выразить в явном виде компоненты V_{ab} в терминах соответствующих операторов поля для частиц, входящих в мультиплеты. Поскольку частиц много, то нам представляется неудобным приписывать каждой свою букву. Поэтому мы введем символ $(II_Z Y)$ для обозначения оператора поля, уничтожающего частицу с квантовыми числами I, I_z, Y и рождающего частицу в состоянии $I, -I_z, -Y$. Подчеркнем, что если Ψ_0 - вакуум, то $(II_Z Y)\Psi_0$ есть вектор состояния с квантовыми числами $I, -I_z, -Y$.

Для классификации компонент тензора достаточно построить матрицу, соответствующую данному мультиплету. С этой целью следует перевести матрицы $c_{ab}, e_{ab} \dots$ в циклический базис $c_{I, I_z, Y}, e_{I, I_z, Y}$, в котором они нумеруются при помощи I, I_z, Y . Для матриц 8 x 8 операторами I_z, I^2 и Y служат:

$$\begin{aligned} \hat{I}_z A_{II_Z Y} &= i [f_3, A_{II_Z Y}] = I_z A_{II_Z Y}, \\ \hat{I}^2 A_{II_Z Y} &= -\sum_{i=1}^3 [f_i [f_i, A_{II_Z Y}]] = I(I+1) A_{II_Z Y}, \\ \hat{Y} A_{II_Z Y} &= \frac{2i}{\sqrt{3}} [f_8, A_{II_Z Y}] = Y A_{II_Z Y}. \end{aligned} \quad (36)$$

Фазы матриц внутри одного мультиплета выбираются по обычным правилам (см. /3/). Матрицу, соответствующую данному мультиплету, можно построить путем редукции прямого произведения $(II_Z Y) \times A_{I, I_z, Y}$ до "матрицы-синглета"

$$\sqrt{N} \Sigma \langle II_Z; I, I_z | 00 \rangle \langle \mu \mu' | 1 00 \rangle (II_Z Y) A_{I, I_z, Y} = \quad (37)$$

$$= \Sigma (-1)^{2I - I_z + I_N + \frac{1}{2}(Y + Y_N)} (II_Z Y) A_{I, -I_z, -Y},$$

по мультиплету

где первая угловая скобка означает обычный коэффициент Клебша-Гордона, а остальные обозначения те же, что и у де Сворта /3/. Этим путем получены матрицы C, E и E^* , соответствующие 27-, 10- и 10* -плетам группы $SU(3)$.

Отметим, что матрицы $c_{II_Z Y}, e_{II_Z Y}$ и $e_{II_Z Y}^+$ с заданными I, I_z и Y получаются из C, E и E^* , соответственно, если заменить в последних оператор поля $(I - I_z - Y)$ на единицу, а операторы с другими значениями квантовых чисел - на нули. С учетом свойства

$$(II_Z Y)^* = (-1)^{I_z + \frac{1}{2}Y} (I - I_z - Y) \quad (38)$$

(см. /3/, формула (8.2)) матрица C эрмитова, а матрицы E и E^* эрмитово сопряжены друг другу.

Что касается октета, то он в восьмиричном формализме представляется столбцом

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} (110) - (1-10) \\ -i(110) - i(1-10) \\ -\sqrt{2}(100) \\ (\frac{1}{2} \frac{1}{2} 1) - (\frac{1}{2} - \frac{1}{2} - 1) \\ -i(\frac{1}{2} \frac{1}{2} 1) - i(\frac{1}{2} - \frac{1}{2} - 1) \\ (\frac{1}{2} - \frac{1}{2} 1) + (\frac{1}{2} \frac{1}{2} - 1) \\ -i(\frac{1}{2} - \frac{1}{2} 1) + i(\frac{1}{2} \frac{1}{2} - 1) \\ -\sqrt{2}(000) \end{pmatrix}$$

$$\text{Sp}(d d d d) = \frac{1}{2} \text{Sp}(d_a d_b d_c d) =$$

$$= \frac{1}{2} (d_{abc} - d_{abc} + \frac{1}{3} (\delta_{ab} \delta_c + \delta_{bc} \delta_a + \delta_{ca} \delta_b)) (d_{cna} - \frac{1}{2} d_{abc})$$

где применены формулы (5) и (7).

П Р И Л О Ж Е Н И Е II

Тождества для четырехкокетных амплитуд типа тождества Фирца

Можно составить 8 четырехкокетных комбинаций

$$J = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}), \quad F = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}), \quad D = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}),$$

$$(FD) = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}), \quad (DF) = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}),$$

$$C = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}); \quad \tilde{C} = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}), \quad \tilde{C} = (\eta_{12} \eta_{34}) (\eta_{34} \eta_{12}).$$

Пусть теперь $J, F, D, (DF), C, \tilde{C}$ и \tilde{C} суть также же четырехкокетные комбинации с переставленными η_2 и η_4 . Тогда из соотношения полноты (30) следуют тождества типа тождества Фирца, связывающие штрихованные варианты с исходными:

$$+ 8J = J' - \frac{8}{3} F' + \frac{24}{5} D' + 8C' + \frac{1}{2} \tilde{C}' + \frac{1}{2} \tilde{C}'$$

$$+ 8F = -3J' + 4F' - \frac{36}{5} D' + 8C'$$

$$+ 8D = \frac{4}{3} J' - \frac{20}{9} F' - 12D' + \frac{8}{3} C' - \frac{1}{3} \tilde{C}' - \frac{1}{3} \tilde{C}'$$

$$+ 8(FD) = -4(DF)' - 4(FD)' + \frac{1}{2} (\tilde{C}' - \tilde{C}')$$

$$+ 8(DF) = -4(DF)' - 4(FD)' - \frac{1}{2} (\tilde{C}' - \tilde{C}')$$

Таблица 3. Кубичные комбинации матриц, содержащие свертки.

$f_a f_a = -3$	$f_c f_a f_c = -\frac{3}{2} f_a$	$f_c d_a f_c = -\frac{3}{2} d_a$	$f_c c_{ab} f_c = c_{ab}$	$f_c e_{ab} f_c = 0$	$f_c e_{ab}^+ f_c = 0$
$d_a d_a = \frac{5}{3}$	$d_c f_a d_c = \frac{5}{6} f_a$	$d_c d_a d_c = -\frac{1}{2} d_a$	$d_c c_{ab} d_c = \frac{1}{3} c_{ab}$	$d_c e_{ab} d_c = -\frac{2}{3} e_{ab}$	$d_c e_{ab}^+ d_c = -\frac{2}{3} e_{ab}^+$
$f_c d_c = 0$	$f_c f_a d_c = \frac{3}{2} d_a$	$f_c d_a d_c = -\frac{5}{6} f_a$	$f_c c_{ab} d_c = 0$	$f_c e_{ab} d_c = 1 e_{ab}$	$f_c e_{ab}^+ d_c = -1 e_{ab}^+$
$d_c f_c = 0$	$d_c f_a f_c = \frac{3}{2} d_a$	$d_c d_a f_c = -\frac{5}{6} f_a$	$d_c c_{ab} f_c = 0$	$d_c e_{ab} f_c = -1 e_{ab}$	$d_c e_{ab}^+ f_c = 1 e_{ab}^+$
$c_{cd} c_{cd} = \frac{27}{8}$	$c_{cd} f_a c_{cd} = -\frac{9}{8} f_a$	$c_{cd} d_a c_{cd} = \frac{27}{40} d_a$	$c_{cd} c_{ab} c_{cd} = \frac{7}{40} c_{ab}$	$c_{cd} e_{ab} c_{cd} = -\frac{9}{40} e_{ab}$	$c_{cd} e_{ab}^+ c_{cd} = -\frac{9}{40} e_{ab}^+$
$e_{cd} e_{cd}^+ = 20$	$e_{cd} f_a e_{cd}^+ = -12 d_a$	$e_{cd} d_a e_{cd}^+ = -8 d_a - \frac{20}{3} f_a$	$e_{cd} c_{ab} e_{cd}^+ = -\frac{4}{3} c_{ab}$	$e_{cd} e_{ab} e_{cd}^+ = 4 e_{ab}$	$e_{cd} e_{ab}^+ e_{cd}^+ = 4 e_{ab}^+$
$e_{cd}^+ e_{cd} = 20$	$e_{cd}^+ f_a e_{cd} = -12 d_a$	$e_{cd}^+ d_a e_{cd} = -8 d_a + \frac{20}{3} f_a$	$e_{cd}^+ c_{ab} e_{cd} = -\frac{4}{3} c_{ab}$	$e_{cd}^+ e_{ab} e_{cd} = 4 e_{ab}$	$e_{cd}^+ e_{ab}^+ e_{cd} = 4 e_{ab}^+$
Для любой матрицы A	$e_{ab} A e_{ab} = 0, \quad e_{ab}^+ A e_{ab}^+ = 0,$	$c_{ab} A e_{ab} = 0, \quad c_{ab} A e_{ab}^+ = 0,$	$e_{ab} A c_{ab} = 0, \quad e_{ab}^+ A c_{ab} = 0$		
Иногда полезны следующие соотношения для матриц	u_{ab}				
$u_{cd} u_{cd} = -10$	$u_{cd} f_a u_{cd} = 0$	$u_{cd} d_a u_{cd} = 4 d_a$	$u_{cd} c_{ab} u_{cd} = \frac{2}{3} c_{ab}$	$u_{cd} e_{ab} u_{cd} = -2 u_{ab}$	

$$\begin{aligned}
+ 8 \mathcal{C} &= \frac{27}{8} J' + 3 F' + \frac{81}{25} D' + \frac{7}{5} \mathcal{C}' - \frac{9}{80} \mathcal{E}' - \frac{9}{80} \check{\mathcal{E}}' \\
+ 8 \mathcal{E} &= 20 J' + 32 i [(DF)' - (FD)'] - \frac{192}{5} D' - \frac{32}{3} \mathcal{C}' + 2 \mathcal{E}' + 2 \check{\mathcal{E}}' \\
\pm 8 \mathcal{E} &= 20 J' - 32 i [(DF)' - (FD)'] - \frac{192}{5} D' - \frac{32}{3} \mathcal{C}' + 2 \mathcal{E}' + 2 \check{\mathcal{E}}',
\end{aligned}$$

где плюс в левой части стоит для статистики Бозе-Эйнштейна, а минус - для статистики Ферми-Дирака.

При получении этих тождеств, при вычислении шпуров и в других случаях полезны соотношения, приведенные в таблице 3.

Л и т е р а т у р а

1. M. Gell-Mann, Phys. Rev., 125, 1067 (1962).
2. S. Okubo, Phys. Lett., 8, 362 (1964).
В.И. Огневский, ЖЭТФ 47, 986 (1964).
R. U. Dalitz, Properties of the Weak Interactions, Oxford (1964).
3. J. J. De Swart, Rev. Mod. Phys., 35, 916 (1963).

Рукопись поступила в издательский отдел
28 января 1966 г.