

К.64

**И Н С Т И Т У Т
ЯДЕРНОЙ ФИЗИКИ СОАН С С С Р**

И Я Ф 40 - 72

Б.Г.Конопельченко

ГРУППА $SO(2,4)+R$ И ТАБЛИЦА
МЕНДЕЛЕЕВА



Новосибирск

1972

v +

Б.Г.Конопельченко

ГРУППА $SO(2,4)+R$ И ТАБЛИЦА МЕНДЕЛЕЕВА

А Н Н О Т А Ц И Я

Показано, что сетка химических элементов таблицы Менделеева содержится в одном неприводимом бесконечномерном унитарном представлении группы $SO(2,4)$, дополненной дискретным оператором R .

БИБЛИОТЕКА
Института ядерной
физики СО АН СССР
ИНВ. № _____

Как показано в работе /1/ классификация химических элементов в таблице Менделеева может быть получена из групповых соображений путем привлечения группы $SO(4)$ (группы Фока), точнее её глобальной универсальной накрывающей - группы $Spin(4)$, введенной Брауэром и Вейлем /2/. Для построения таблицы Менделеева используются специальные представления группы $SO(4)$, а именно представления $D_{SO(4)}\left(\frac{n-1}{2}, \frac{n-1}{2}\right)$ ($n = 1, 2, 3, \dots$) (рассмотренные в связи с атомом водорода в /3/). Переход от группы $SO(4)$ к группе $Spin(4)$ приводит к требуемому опытом удвоению числа мест в сетке Менделеева.

Мы покажем, что закономерности таблицы Менделеева можно получить, рассматривая группу $SO(2,4)$, дополненную дискретным оператором R , перестановочные соотношения которого с генераторами непрерывных преобразований L_{AB} ($A, B = 0, 1, 2, 3, 5, 6$) имеют вид /4/

$$I_R L_{AG} I_R = -L_{AG}, \quad I_R L_{AB} I_R = L_{AB} \quad (A, B = 0, 1, 2, 3, 5) \quad (1)$$

Для наших целей удобно перейти от группы $SO(2,4)$ к локально-изоморфной ей группе $SU(2,2)$. Используя связь между L_{AB} и генераторами A_β^α ($\alpha, \beta = 1, 2, 3, 4$) группы $SU(2,2)$, а также формулу (1) получаем перестановочные соотношения оператора R с генераторами A_β^α .

$$I_R A_1^1 I_R = -A_2^2, \quad I_R A_2^2 I_R = -A_1^1, \quad I_R A_3^3 I_R = -A_4^4, \quad I_R A_4^4 I_R = -A_3^3 \quad (2)$$

$$I_R A_1^2 I_R = A_1^2, \quad I_R A_2^1 I_R = A_2^1, \quad I_R A_4^3 I_R = A_4^3, \quad I_R A_3^4 I_R = A_3^4$$

(здесь выписаны только те соотношения, которые потребуются в дальнейшем).

Построим представления группы $SU(2,2)$, дополненной оператором R ($SU(2,2) + R$).

Следуя фундаментальной работе Яо /5/ выберем максимально компактную подгруппу $SU_2(2) \otimes SU_2(2) \otimes U(1)$ группы

$SU(2,2)$ следующим образом:

$$SU_2(2) : Y_1 = \frac{1}{2}(A_1^2 + A_2^2), Y_2 = \frac{1}{2i}(A_1^2 - A_2^2), Y_3 = \frac{1}{2}(A_1^2 - A_2^2),$$

$$SU_2(2) : K_1 = \frac{1}{2}(A_3^4 + A_4^4), K_2 = \frac{1}{2i}(A_3^4 - A_4^4), K_3 = \frac{1}{2}(A_3^4 - A_4^4), \quad (3)$$

$$U(1) : \Lambda = \frac{1}{2}(A_1^2 + A_2^2 - A_3^2 - A_4^2)$$

Базис представления максимально компактной подгруппы задается пятью числами $j, \mu, \kappa, \nu, \lambda$, которые определяются следующими соотношениями:

$$(Y_1^2 + Y_2^2 + Y_3^2) |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle = j(j+1) |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle$$

$$Y_3 |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle = \mu |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle$$

$$(K_1^2 + K_2^2 + K_3^2) |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle = \kappa(\kappa+1) |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle \quad (4)$$

$$K_3 |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle = \nu |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle$$

$$\Lambda |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle = \lambda |j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle$$

Согласно /5/ вырожденные представления группы $SU(2,2)$ задаются тремя операторами Казимира C_2, C_3, C_4 и набором чисел $j, \mu, \kappa, \nu, \lambda$, нумерующих базис.

Рассмотрим неприводимые вырожденные унитарные бесконечномерные представления E_0^+ и E_0^- группы $SU(2,2)$. Для представления E_0^+

$$C_2 = -3, C_3 = 0, C_4 = -\frac{3}{4}$$

и величины j, κ, λ нумерующие базиспредставления пробегают значения

$$j = \kappa = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, \dots \quad \lambda = 1, 2, 3, \dots \quad (5)$$

Для представления E_0^-

$$C_2 = -3, C_3 = 0, C_4 = -\frac{3}{4} \quad (6)$$

$$\text{и } j = \kappa = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, \dots, \quad \lambda = -1, -2, -3, \dots$$

Из формул (2)-(4) следует, что при R преобразовании $|j, \mu, \kappa, \nu, \lambda\rangle \rightarrow |j, \mu, \kappa, \nu, -\lambda\rangle$. Таким образом, R -преобразование переводит базис представления E_0^+ в базис представления E_0^- и наоборот. Следовательно, неприводимым представлением группы $SU(2,2) + R (\sim SO(2,4) + R)$ является прямая сумма представлений $E_0^+ \oplus E_0^-$.

Используя формулы (3)-(6) и перестановочные соотношения $[A_\beta^\alpha, A_\delta^\gamma] = \delta_\beta^\alpha A_\delta^\gamma - \delta_\beta^\gamma A_\delta^\alpha$ можно показать, что представления E_0^\pm при редукции по группе $SO(4) \sim SU_2(2) \otimes SU_2(2)$ разлагаются в прямую сумму представлений группы $SO(4)$:

$$D(E_0^\pm) = \sum_{n=1}^{\infty} \oplus D_{SO(4)} \left(\frac{n-1}{2}, \frac{n-1}{2} \right).$$

Очевидно, что при редукции представления $D(E_0^+ \oplus E_0^-)$ число представлений группы $SO(4)$ удваивается

$$D(E_0^+ \oplus E_0^-) = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \oplus D_{SO(4)} \left(\frac{n-1}{2}, \frac{n-1}{2} \right).$$

Представление $D_{SO(4)} \left(\frac{n-1}{2}, \frac{n-1}{2} \right)$ группы $SO(4)$ при редукции по группе $SO(3)$ разлагается в прямую сумму

$$D_{SO(4)} \left(\frac{n-1}{2}, \frac{n-1}{2} \right) = \sum_{e=0}^{n-1} \oplus D_{SO(3)}(e).$$

При редукции же представлений группы $SO(3)$ по группе $SO(2)$ имеем

$$D_{SO(3)}(e) = \sum_{m=-e}^{m=e} \oplus D_{SO(2)}(m).$$

В результате получаем

$$D(E_0^+ \oplus E_0^-) = 2 \left\{ \sum_{n=1}^{\infty} \oplus \left[\sum_{\ell=0}^{n-1} \oplus \left(\sum_{m=-\ell}^{m=\ell} \oplus D_{SO(2)}(m) \right) \right] \right\}. \quad (7)$$

Редукция представления $E_0^+ \oplus E_0^-$ по группе $SO(2)$, описываемая формулой (7) (где каждому представлению $D_{SO(2)}(m)$ сопоставляется состояние химического элемента) даёт сетку Менделеева, полученную в [1] с привлечением группы $Spin(4)$.

Таким образом, вся сетка химических элементов таблицы Менделеева содержится в одном неприводимом бесконечномерном унитарном представлении группы $SO(2,4) + R$.

Автор выражает благодарность Ю.Б.Румеру за полезные обсуждения.

Л и т е р а т у р а

1. Ю.Б.Румер, А.И.Фет. ТМФ, 9, 203 (1971).
2. R. Brauer, H. Weyl, *J. Math.*, 57, 425 (1935).
3. А.И.Базь, Я.Б.Зельдович, А.М.Переломов. Рассеяние реакции и распады в нерелятивистской квантовой механике. "Наука", М., 1971.
4. Б.Г.Конопельченко. ТМФ, 5, 366 (1970).
5. Tsu Yao, *J. Math. Phys.*, 8, 1931, (1967), 9, 1615, (1968).