

§ 70. Вычисление матричных элементов от спин-тензорных операторов

Матричный элемент

$$\langle \sigma_1 \mu_1 | g_{kx}^{(q)} | \sigma \mu \rangle \quad (70,1)$$

от спин-тензорного оператора частицы спина q вычисляется на спиновых волновых функциях выходного канала реакции, которые определяются через спиновые волновые функции остаточного ядра $\chi_{Q, \mu - \nu}$ и улетающей частицы $\chi_{q, \mu - \nu}$ с помощью соотношения

$$\chi_{\nu \mu} = \sum_{\nu} (qQ, \mu - \nu, \nu | \sigma \mu) \chi_{q, \mu - \nu} \chi_{Q\nu}, \quad (70,2)$$

где $|Q - q| \leq \sigma \leq Q + q$. Учитывая, что спин-тензорный оператор $g_{kx}^{(q)}$ действует только на спиновые функции частицы q , можно написать:

$$\begin{aligned} (\sigma_1 \mu_1 | g_{kx}^{(q)} | \sigma \mu) &= \sum_{\nu} (qQ, \mu_1 - \nu, \nu | \sigma_1 \mu_1) \times \\ &\times (qQ, \mu - \nu, \nu | \sigma \mu) \langle q, \mu_1 - \nu | g_{kx}^{(q)} | q, \mu - \nu \rangle. \end{aligned} \quad (70,3)$$

В матричном элементе правой части (70,3) можно выделить явную зависимость от магнитных квантовых чисел, если использовать формулу (Ж, 5) приложения 1:

$$\langle q, \mu_1 - \nu | g_{kx} | q, \mu - \nu \rangle = (kq\alpha, \mu - \nu | q, \mu_1 - \nu) \langle q || g_k || q \rangle, \quad (70,4)$$

где $\langle q || g_k || q \rangle$ — матричный элемент спин-тензорного оператора, не зависящий от магнитных квантовых чисел.

Подставляя (70,4) в (70,3), находим:

$$\begin{aligned} \langle \sigma_1 \mu_1 | g_{kx} | \sigma \mu \rangle &= \langle q || g_k || q \rangle \sum_{\nu} (qQ, \mu - \nu, \nu | \sigma \mu) \times \\ &\times (kq, \alpha, \mu - \nu | q, \mu_1 - \nu) (qQ, \mu_1 - \nu, \nu | \sigma_1 \mu_1). \end{aligned} \quad (70,5)$$

Сумма по квантовым числам ν в (70,5) может быть вычислена, если, пользуясь равенством (И, 2) приложения 1, выразить произведение двух последних коэффициентов векторного сложения через коэффициенты Рака:

$$\begin{aligned} (kq, \alpha, \mu - \nu | q, \mu_1 - \nu) (qQ, \mu_1 - \nu, \nu | \sigma_1 \mu_1) &= \\ = \sum_j \sqrt{(2j+1)(2q+1)} (qQ, \mu - \nu, \nu | j\mu) (k/j\alpha\mu | \sigma_1 \mu_1) W(kq\sigma_1 Q; qj). \end{aligned}$$

Подставляя это выражение в (70,5) и учитывая свойства ортогональности коэффициентов векторного сложения, находим:

$$\begin{aligned} (\sigma_1 \mu_1 | g_{kx} | \sigma \mu) &= [(2q+1)(2\sigma+1)]^{\frac{1}{2}} (k\sigma, \alpha, \mu | \sigma_1 \mu_1) \times \\ &\times \langle q || g_k || q \rangle W(kq\sigma_1 Q; q\sigma). \end{aligned} \quad (70,6)$$

Учитывая свойства симметрии коэффициентов векторного сложения

$$(k\lambda\mu | \sigma_1\mu_1) = (-1)^{\sigma+\mu} \left(\frac{2\sigma_1+1}{2k+1} \right)^{\frac{1}{2}} (\sigma_1\sigma, -\mu_1, \mu | k, -\lambda)$$

и коэффициентов Рака

$$W(kq\sigma_1 Q; q\sigma) = (-1)^{q+\sigma-k-Q} W(q\sigma_1 q\sigma; Qk),$$

можно привести (70,6) к виду

$$(\sigma_1\mu_1 | g_{k\lambda} | \sigma\mu) = (-1)^{q-k-Q-\mu_1} \sqrt{\frac{(2q+1)(2\sigma+1)(2\sigma_1+1)}{2k+1}} \times \\ \times (\sigma_1\sigma, -\mu_1, \mu | k, -\lambda) \langle q \| g_k \| q \rangle W(q\sigma_1 q\sigma; Qk). \quad (70,7)$$

Для вычисления приведенного матричного элемента $\langle q \| g_k \| q \rangle$, зависящего только от квантовых чисел q и k , достаточно вычислить (70,7) для простейшего частного случая. Так, например, для определения $\langle q \| g_1 \| q \rangle$ рассмотрим случай $Q = \lambda = 0$ и $\mu_1 = \mu = q$; тогда $\sigma_1 = \sigma = q$ и (70,7) сводится к равенству

$$\langle qq | g_{10} | qq \rangle = - \left[\frac{(2q+1)^2}{3} \right]^{\frac{1}{2}} \langle q \| g_1 \| q \rangle (qq, -qq | 10) \times \\ \times W(qqqq; 01). \quad (70,8)$$

Полагая $g_{10}^{(q)} = \frac{\hat{q}_z}{\sqrt{q(q+1)}}$ и учитывая, что $\langle qq | g_{10}^{(q)} | qq \rangle =$
 $= \sqrt{\frac{q}{q+1}}$, $W(qqqq; 01) = (-1)^{2q-1} (2q+1)^{-1}$, из (70,8) находим:

$$\langle q \| g_1^{(q)} \| q \rangle = (-1)^{2q} \left[\frac{3q}{(q+1)(2q+1)} \right]^{\frac{1}{2}} (qq, -q, q | 10)^{-1}. \quad (70,9)$$

Таким образом,

$$\langle \sigma_1\mu_1 | g_{1\lambda}^{(q)} | \sigma\mu \rangle = (-1)^{1+q+Q+\mu_1} \left[\frac{q(2\sigma+1)(2\sigma_1+1)}{(q+1)} \right]^{\frac{1}{2}} \times \\ \times \frac{(\sigma_1\sigma_2, -\mu_1, \mu | 1, -\lambda)}{(qq, -q, q | 10)} W(q_1\sigma_1 q\sigma; Q1), \quad (70,10)$$

где

$$(qq, -q, q | 10) = (-1)^{2q-1} (2q)! \sqrt{3} \frac{1}{(2q+2)!(2q-1)!} \left]^{-\frac{1}{2}}. \quad (70,11)$$

Вычислим теперь матричный элемент $(Jm' | T_{k\lambda}^J | Jm)$, входящий в формулу (68,16), определяющую среднее значение спин-тензорных операторов частицы спина J . Пользуясь (Ж, 5), имеем:

$$(Jm' | T_{k\lambda}^J | Jm) = (kJ\lambda m | Jm') \langle J \| T_k^J \| J \rangle. \quad (70,12)$$

В частном случае $J = \frac{1}{2}$, $k = 0, 1$:

$$\begin{aligned} \left(\frac{1}{2} m' \mid T_{00}^{\frac{1}{2}} \mid \frac{1}{2} m \right) &= \delta_{mm'} T_{00}^{\frac{1}{2}} = \sqrt{2} \delta_{mm'}, \\ \left(\frac{1}{2} m' \mid T_{1x}^{\frac{1}{2}} \mid \frac{1}{2} m \right) &= \left(1 \frac{1}{2} \chi m \mid \frac{1}{2} m' \right) \left\langle \frac{1}{2} \parallel T_1^{\frac{1}{2}} \parallel \frac{1}{2} \right\rangle. \end{aligned} \quad (70,13)$$

Для вычисления $\left\langle \frac{1}{2} \parallel T_1^{\frac{1}{2}} \parallel \frac{1}{2} \right\rangle$ положим в (70,13) $\chi = 0$, $m = m' = \frac{1}{2}$; тогда находим:

$$\left\langle \frac{1}{2} \parallel T_1^{\frac{1}{2}} \parallel \frac{1}{2} \right\rangle = \frac{\left(\frac{1}{2} \frac{1}{2} \mid T_{10}^{\frac{1}{2}} \mid \frac{1}{2} \frac{1}{2} \right)}{\left(1 \frac{1}{2} 0 \frac{1}{2} \mid \frac{1}{2} \frac{1}{2} \right)}.$$

Учитывая (68,17), имеем $\left(\frac{1}{2} \frac{1}{2} \mid T_{10}^{\frac{1}{2}} \mid \frac{1}{2} \frac{1}{2} \right) = \frac{1}{2}$. Далее,

$$\left(1 \frac{1}{2} 0 \frac{1}{2} \mid \frac{1}{2} \frac{1}{2} \right) = -\frac{1}{\sqrt{3}}; \text{ поэтому } \left\langle \frac{1}{2} \parallel T_1^{\frac{1}{2}} \parallel \frac{1}{2} \right\rangle = -\frac{\sqrt{3}}{2}.$$

Подставляя это значение в (70,13), находим окончательно:

$$\left(\frac{1}{2} m' \mid T_{1x}^{\frac{1}{2}} \mid \frac{1}{2} m \right) = -\frac{\sqrt{3}}{2} \left(1 \frac{1}{2} \chi m \mid \frac{1}{2} m' \right). \quad (70,14)$$

Таким же образом в случае частиц со спином $J = 1$ находим, используя (68,18):

$$\begin{aligned} (1 m' \mid T_{00}^1 \mid 1 m) &= \sqrt{3} \delta_{mm'}, \\ (1 m' \mid T_{1x}^1 \mid 1 m) &= -(11 \chi m \mid 1 m') \sqrt{3}, \\ \langle 1 \parallel T_1^1 \parallel 1 \rangle &= -\sqrt{3}, \quad \langle 1 \parallel T_2^1 \parallel 1 \rangle = \sqrt{5}, \\ (1 m' \mid T_{2x}^1 \mid 1 m) &= (21 \chi m \mid 1 m') \sqrt{5}. \end{aligned}$$

§ 71. Рассеяние частично поляризованных нуклонов неполяризованными ядрами

Применим общие формулы § 69 для описания частного случая упругого и неупругого рассеяния нуклонов на неполяризованных ядрах, т. е. реакций типа

