

# МАТРИЧНАЯ ТЕОРИЯ МОМЕНТА В ОБОЗНАЧЕНИЯХ ДИРАКА

Исходные формулы – коммутационные соотношения

$$\begin{aligned} [\hat{j}_i, \hat{j}_k] &= ie_{ikl} \hat{j}_l \\ \left[ \overset{\boxtimes}{j}^2, \hat{j}_k \right] &= 0, \quad \overset{\boxtimes}{j}^2 = \hat{j}_x^2 + \hat{j}_y^2 + \hat{j}_z^2 \end{aligned}$$

$e_{ikl}$  – абсолютный антисимметричный тензор третьего ранга

Частный случай – пространственный момент импульса

$$\overset{\boxtimes}{j} = \overset{\boxtimes}{l} = \left[ \overset{\boxtimes}{r} \times \overset{\boxtimes}{p} \right]$$

В дальнейшем величину  $\overset{\boxtimes}{j}$  будем называть спиновым моментом или, кратко, моментом.

Одновременно измеримы квадрат момента и одна из проекций. Согласно общепринятым правилам, выберем в качестве «спиновых» квантовых чисел, характеризующих состояние системы выберем следующие

$$\begin{aligned} \hat{j}_z |Jj_z\rangle &= j_z |Jj_z\rangle \\ \overset{\boxtimes}{j}^2 |Jj_z\rangle &= J^2 |Jj_z\rangle \end{aligned}$$

## Вводим операторы

$$\hat{j}_{\pm} = \hat{j}_x \pm i \cdot \hat{j}_y, \quad \left[ \hat{j}^2, \hat{j}_{\pm} \right] = 0, \quad \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle = \begin{cases} C_{j'_z j_z}, & j'_z = j_z \pm 1 \\ 0, & j'_z \neq j_z \pm 1 \end{cases}$$

### Матричный элемент коммутатора

$$\begin{aligned} \langle Jj'_z | \left[ \hat{j}^2, \hat{j}_{\pm} \right] | Jj_z \rangle &= \langle Jj'_z | \hat{j}^2 \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle - \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} \hat{j}^2 | Jj_z \rangle = \\ &= \sum_{J''j''_z} \langle Jj'_z | \hat{j}^2 | J''j''_z \rangle \langle J''j''_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle - \sum_{J''j''_z} \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | J''j''_z \rangle \langle J''j''_z | \hat{j}^2 | Jj_z \rangle = \\ &= \sum_{J''j''_z} J''^2 \langle Jj'_z | J''j''_z \rangle \langle J''j''_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle - \sum_{J''j''_z} J^2 \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | J''j''_z \rangle \langle J''j''_z | Jj_z \rangle = \\ &= J'^2 \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle - J^2 \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle = (J'^2 - J^2) \langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle = 0 \end{aligned}$$

Отличны от нуля только матричные элементы с одинаковым квадратом момента

$$\langle Jj'_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle = \langle Jj_z | \hat{j}_{\pm} | Jj_z \rangle \cdot \delta_{JJ'}$$

Матричные элементы  $x, y$  - проекций момента

$$\langle Jj'_z | \hat{j}_x | Jj_z \rangle = \frac{1}{2} \left[ \langle Jj'_z | \hat{j}_+ | Jj_z \rangle + \langle Jj'_z | \hat{j}_- | Jj_z \rangle \right] \cdot \delta_{JJ'}$$

$$\langle Jj'_z | \hat{j}_y | Jj_z \rangle = -\frac{i}{2} \left[ \langle Jj'_z | \hat{j}_+ | Jj_z \rangle - \langle Jj'_z | \hat{j}_- | Jj_z \rangle \right] \cdot \delta_{JJ'}$$

**Матричные элементы проекций момента и их линейных комбинаций отличны от нуля только при одинаковых значениях квадрата момента  $J$ !**

Ограниченность значений  $z$ -проекции момента

$$\begin{aligned} \langle Jj_z | \hat{j}^2 - \hat{j}_z^2 | Jj_z \rangle &= J^2 - j_z^2 = \langle Jj_z | \hat{j}_x^2 + \hat{j}_y^2 | Jj_z \rangle = \\ \sum_{j'_z} \langle Jj_z | \hat{j}_x | Jj'_z \rangle \langle Jj'_z | \hat{j}_x | Jj_z \rangle &+ \sum_{j'_z} \langle Jj_z | \hat{j}_y | Jj'_z \rangle \langle Jj'_z | \hat{j}_y | Jj_z \rangle = \\ \sum_{j'_z} \left[ \left| \langle Jj_z | \hat{j}_x | Jj'_z \rangle \right|^2 + \left| \langle Jj_z | \hat{j}_y | Jj'_z \rangle \right|^2 \right] &\geq 0 \end{aligned}$$

Таким образом

$$j_{\min} \leq j_z \leq j_{\max}$$

Коммутатор

$$\left[ \hat{j}_{\pm}, \hat{j}_z \right] = \left[ \hat{j}_x, \hat{j}_z \right] \pm i \left[ \hat{j}_y, \hat{j}_z \right] = i e_{xzy} \cdot \hat{j}_y \pm i \left( i e_{yzx} \cdot \hat{j}_x \right) = -i \cdot \hat{j}_y \mp \hat{j}_x = \mp \left( \hat{j}_x \pm i \cdot \hat{j}_y \right)$$

Или

$$\left[ \hat{j}_{\pm}, \hat{j}_z \right] = \mp \hat{j}_{\pm}$$

Коммутатор

$$\begin{aligned} \left[ \hat{j}_+, \hat{j}_- \right] &= \left[ \hat{j}_x + i \cdot \hat{j}_y, \hat{j}_x - i \cdot \hat{j}_y \right] = i \left( \left[ \hat{j}_y, \hat{j}_x \right] - \left[ \hat{j}_x, \hat{j}_y \right] \right) = \\ &= i \left( i e_{yxz} \cdot \hat{j}_z - i e_{xyz} \cdot \hat{j}_z \right) = 2 \hat{j}_z \end{aligned}$$

Или

$$\left[ \hat{j}_+, \hat{j}_- \right] = 2 \hat{j}_z$$

Выберем состояние с заданной  $z$ -проекцией

$$\hat{j}_z |Jj_z\rangle = j_z |Jj_z\rangle$$

Построим из него новое состояние

$$\hat{j}_+ |Jj_z\rangle$$

Подействуем на него оператором  $z$ - проекции

$$\hat{j}_z (\hat{j}_+ |Jj_z\rangle) = (\hat{j}_+ \hat{j}_z + \hat{j}_+) |Jj_z\rangle = (j_z + 1) (\hat{j}_+ |Jj_z\rangle)$$

Таким образом

$$\hat{j}_+ |Jj_z\rangle = \lambda_{Jj_z} |Jj_z + 1\rangle$$

Из ограниченности z-проекции момента следует

$$\hat{j}_+ |Jj_{\max}\rangle = 0, \quad \hat{j}_- |Jj_{\min}\rangle = 0$$

Но

$$\hat{j}^2 = \hat{j}_x^2 + \hat{j}_y^2 + \hat{j}_z^2 = \frac{1}{4} \cdot (\hat{j}_+ + \hat{j}_-)^2 - \frac{1}{4} \cdot (\hat{j}_+ - \hat{j}_-)^2 + \hat{j}_z^2 = \frac{1}{2} \cdot (\hat{j}_+ \hat{j}_- + \hat{j}_- \hat{j}_+) + \hat{j}_z^2$$

Или

$$\hat{j}^2 = \hat{j}_+ \hat{j}_- + \hat{j}_z^2 - \hat{j}_z = \hat{j}_- \hat{j}_+ + \hat{j}_z^2 + \hat{j}_z$$

Поэтому

$$\hat{j}^2 |Jj_{\max}\rangle = J^2 |Jj_{\max}\rangle = (\hat{j}_- \hat{j}_+ + \hat{j}_z^2 + \hat{j}_z) |Jj_{\max}\rangle = j_{\max} (j_{\max} + 1) |Jj_{\max}\rangle$$

$$\hat{j}^2 |Jj_{\min}\rangle = J^2 |Jj_{\min}\rangle = (\hat{j}_+ \hat{j}_- + \hat{j}_z^2 - \hat{j}_z) |Jj_{\min}\rangle = j_{\min} (j_{\min} - 1) |Jj_{\min}\rangle$$

Или

$$j_{\max}^2 + j_{\max} - j_{\min}^2 + j_{\min} = 0$$

$$(j_{\max} + j_{\min})(j_{\max} - j_{\min} + 1) = 0$$

Обращаем в нуль второй сомножитель

$$j_{\max} - j_{\min} + 1 = 0 \Rightarrow j_{\max} = j_{\min} - 1 < j_{\min} !$$

Поэтому выбираем

$$j_{\max} = -j_{\min} = j$$

Таким образом для собственных значений квадрата момента находим

$$J^2 = j(j+1)$$

**ВАЖНЕЙШЕЕ СЛЕДСТВИЕ**

$$j = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, \dots$$



## Матричные элементы «повышающего» и «понижающего» операторов

Рассмотрим диагональный элемент

$$\begin{aligned}\langle jj_z | \hat{j}_+ \hat{j}_- | jj_z \rangle &= \sum_{j'_z} \langle jj_z | \hat{j}_+ | jj'_z \rangle \langle jj'_z | \hat{j}_- | jj_z \rangle = \\ \langle jj_z | \hat{j}_+ | jj_z - 1 \rangle \langle jj_z - 1 | \hat{j}_- | jj_z \rangle &= \left| \langle jj_z | \hat{j}_+ | jj_z - 1 \rangle \right|^2\end{aligned}$$

С другой стороны

$$\begin{aligned}\langle jj_z | \hat{j}_+ \hat{j}_- | jj_z \rangle &= \langle jj_z | \hat{j}^2 - \hat{j}_z^2 + \hat{j}_z | jj_z \rangle = j(j+1) - j_z^2 + j_z = \\ (j + j_z)(j - j_z + 1)\end{aligned}$$

Используя неопределённость фазы волновой функции, находим

$$\langle jj_z | \hat{j}_+ | jj_z - 1 \rangle = \langle jj_z - 1 | \hat{j}_- | jj_z \rangle = \sqrt{(j + j_z)(j - j_z + 1)}$$

Контрольный вопрос. Чему равно?

$$\hat{j}_+ | jj_z - 1 \rangle = ? \quad \hat{j}_- | jj_z \rangle = ?$$

Вспомогательные формулы

$$\hat{j}_+ |jj_z\rangle = \lambda_{jj_z} |jj_z + 1\rangle$$

$$\langle jj_z | \hat{j}_+ |jj_z - 1\rangle = \lambda_{jj_z-1} \langle jj_z | jj_z \rangle$$

Ответ

$$\hat{j}_+ |jj_z - 1\rangle = \sqrt{(j + j_z)(j - j_z + 1)} |jj_z\rangle$$

$$\hat{j}_- |jj_z\rangle = \sqrt{(j + j_z)(j - j_z + 1)} |jj_z - 1\rangle$$