

## Спиноры и сферические координаты вектора (продолжение).

В этой работе мы продолжим тему, начатую в статье «Спиноры и сферические координаты вектора». Там мы образовали из компонент спинора так называемый спин-объект (его компоненты в литературе называют «сферическими компонентами вектора»). Попробуем от спин-объекта перейти к обычному вектору. Получим такую формулу, с помощью которой трехмерный вектор выражается через спинор

$$D_x = i \frac{S_2 S_1^* - S_1 S_2^*}{2}$$

$$D_y = \frac{S_2 S_1^* + S_1 S_2^*}{2}$$

$$D_z = \frac{S_1 S_1^* - S_2 S_2^*}{2}$$

Или, в матричном виде:

$$\begin{aligned} \vec{D} &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} S_1^* & S_2^* \\ -i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \begin{pmatrix} S_1^* & S_2^* \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} + \\ &+ \frac{1}{2} \begin{pmatrix} S_1^* & S_2^* \\ 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} S_1^* & S_2^* \end{pmatrix} \vec{\mathcal{E}} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} \end{aligned} \quad (1)$$

В последней строке набор трех матриц 2x2 записан как вектор-оператор «эпсилон», хотя его компоненты-матрицы никак не преобразуются при повороте:

$$\vec{\mathcal{E}} = \vec{i} \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix} + \vec{j} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \vec{k} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

В предыдущей статье было также введено «смешанное» произведение спин-объекта и спинора. Перейдем к аналогичному произведению вектора и спинора:

$$d_1 = \frac{s_1 C_z^*}{2} + i \frac{s_2 C_x^*}{2} + \frac{s_2 C_y^*}{2}$$

$$d_2 = -\frac{s_2 C_0^*}{2} - i \frac{s_1 C_x^*}{2} + \frac{s_1 C_y^*}{2}$$

Это можно записать так

$$\begin{aligned} d &= \frac{C_z^*}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} + \frac{C_x^*}{2} \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} + \frac{C_y^*}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} S_1 \\ S_2 \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} \vec{C}^* \vec{\mathcal{E}} s \end{aligned} \quad (2)$$

Все эти формулы можно проверить относительно несложными вычислениями на компьютере.

Пусть спинор  $d$  получается в результате «смешанного» произведения вектора  $A$  и спинора  $s$ , но спинор  $s$  в свою очередь является результатом аналогичного «смешанного» произведения вектора  $B$  и спинора  $q$ . Тогда несложно показать, что

$$d = \frac{1}{4}(\vec{A}^* \vec{B}^*)q + \frac{i}{4}[\vec{A}^* \vec{B}^*] \vec{\epsilon} q$$

Обратим внимание, что оператор «эпсилон» весьма напоминает векторный оператор момента импульса, составленный из матриц Паули (известный из квантовой механики).

$$\vec{\sigma} = \vec{i} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \vec{j} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} + \vec{k} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Что будет, если вместо оператора «эпсилон» в формулы, выражающие вектор через спинор, подставить оператор «сигма» с матрицами Паули? Оказывается, что мы будем вынуждены принять для координат вектора другой закон преобразования при повороте, соответствующий другой линии узлов:

$$A = \begin{pmatrix} -\sin \alpha \sin \gamma + \cos \gamma \cos \beta \cos \alpha & \cos \alpha \sin \gamma + \cos \gamma \cos \beta \sin \alpha & \cos \gamma \sin \beta \\ -\sin \alpha \cos \gamma - \sin \gamma \cos \beta \cos \alpha & \cos \alpha \cos \gamma - \sin \gamma \cos \beta \sin \alpha & -\sin \gamma \sin \beta \\ -\sin \beta \cos \alpha & -\sin \beta \sin \alpha & \cos \beta \end{pmatrix} \quad (3)$$

Закон же преобразования компонент спинора мы оставляем прежним (хотя, возможно, можно было бы изменить лишь его, оставив неизменным преобразование вектора – этот вопрос требует дальнейшего исследования). Напомню, что первоначальные матрицы для преобразований спинора и вектора приведены в предыдущей статье.

И, наконец, можно попробовать вместо спинора рассмотреть биспинор, состоящий из 4-х компонент. Пусть первые две компоненты преобразуются при поворотах только друг через друга (как и последние две). Преобразование последних двух компонент осуществим при помощи той же матрицы, что и преобразование спинора (матрица  $F$  в предыдущей статье). А первые две компоненты преобразуем с помощью комплексно сопряженной матрицы. Приведем здесь для наглядности эту матрицу (4x4):

$$s' = F s$$

$$F = \begin{pmatrix} e^{-i\frac{\alpha}{2}} e^{-i\frac{\gamma}{2}} \cos \frac{\beta}{2} & -e^{i\frac{\alpha}{2}} e^{-i\frac{\gamma}{2}} \sin \frac{\beta}{2} & 0 & 0 \\ e^{-i\frac{\alpha}{2}} e^{i\frac{\gamma}{2}} \sin \frac{\beta}{2} & e^{i\frac{\alpha}{2}} e^{i\frac{\gamma}{2}} \cos \frac{\beta}{2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & e^{i\frac{\alpha}{2}} e^{i\frac{\gamma}{2}} \cos \frac{\beta}{2} & -e^{-i\frac{\alpha}{2}} e^{i\frac{\gamma}{2}} \sin \frac{\beta}{2} \\ 0 & 0 & e^{i\frac{\alpha}{2}} e^{-i\frac{\gamma}{2}} \sin \frac{\beta}{2} & e^{-i\frac{\alpha}{2}} e^{-i\frac{\gamma}{2}} \cos \frac{\beta}{2} \end{pmatrix}$$

Тогда с помощью биспинора (преобразующегося при поворотах с помощью этой матрицы) можно получить вектор таким образом:

$$D_x = \frac{S_1 S_4 + S_2 S_3}{2}$$

$$D_y = i \frac{S_2 S_3 - S_1 S_4}{2}$$

$$D_z = \frac{S_1 S_3 - S_2 S_4}{2}$$

Этот вектор будет преобразовываться при поворотах с помощью матрицы (3).

Список литературы:

- 1) Г. Голдстейн «Классическая механика» М. «Наука» 1975.
- 2) А. С. Давыдов «Квантовая механика» М. «Наука» 1973.