НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ ВЫСШАЯ ШКОЛА ЭКОНОМИКИ

Факультет физики

Домашнее задание

Квантовая механика, неделя 17

Задание выполнил студент 2 курса Захаров Сергей Дмитриевич



Москва 2020

Задача 1

a)

Спиновая часть гамильтониана представима в виде:

$$\hat{H} = -\mu \theta(t) B \hat{\sigma}_x$$

Здесь $\theta(t)$ — функция Хевисайда.

Представим спиновую волновую функцию в следующем виде:

$$\Psi(t) = \begin{pmatrix} a(t) \\ b(t) \end{pmatrix}$$

В таком случае волновое уравнение можно переписать в следующем виде:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(t) = \hat{H} \Psi(t) \quad \Leftrightarrow \quad \begin{cases} i\hbar \frac{\partial}{\partial t} a(t) = -\mu \theta(t) B b(t) \\ i\hbar \frac{\partial}{\partial t} b(t) = -\mu \theta(t) B a(t) \end{cases}$$

$$(1)$$

Если принять, что $t \geq 0$, то данная система в целом без особых проблем решается и мы получаем:

$$\begin{cases} a(t) = C_1 \cdot e^{iBt\mu/\hbar} + C_2 \cdot e^{-iBt\mu/\hbar} \\ b(t) = C_1 \cdot e^{iBt\mu/\hbar} - C_2 \cdot e^{-iBt\mu/\hbar} \end{cases}$$

Нам задано, что в начальный момент спин направлен вдоль оси z. Это означает, что в начальный момент спиновая волновая функция была равна:

$$\Psi(0) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \Rightarrow \quad \begin{cases} C_1 + C_2 = 1 \\ C_1 - C_2 = 0 \end{cases} \quad \Leftrightarrow \quad \Psi(t) = \begin{pmatrix} \left(e^{iBt\mu/\hbar} + e^{-iBt\mu/\hbar}\right)/2 \\ \left(e^{iBt\mu/\hbar} - e^{-iBt\mu/\hbar}\right)/2 \end{pmatrix} \quad \Leftrightarrow \quad \\ \Leftrightarrow \quad \boxed{\Psi = \begin{pmatrix} \cos\left(\frac{B\mu}{\hbar}t\right) \\ i\sin\left(\frac{B\mu}{\hbar}t\right) \end{pmatrix}}$$

б)

Чтобы найти среднее, воспользуемся привычным нам выражением для среднего:

$$s_z(t) = \langle \Psi | \, \hat{s}_z \, | \Psi \rangle = \frac{1}{2} \left(\cos \left(\omega t \right) - i \sin \left(\omega t \right) \right) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \cos \left(\omega t \right) \\ i \sin \left(\omega t \right) \end{pmatrix} = \boxed{\frac{1}{2} \cos \left(2 \omega t \right) = s_z(t)}$$

Здесь $\omega = B\mu/\hbar$.

Аналогичным образом найдем и средние операторов s_x и s_y :

$$s_x(t) = 0 (2)$$

$$s_y(t) = \frac{1}{2}\sin\left(2\omega t\right) \tag{3}$$

Получаем, что средний вектор спина прецессирует вокруг оси ${\bf x}$ с постоянной угловой скоростью 2ω .

B)

Оператор эволюции имеет вид:

$$\hat{U} = \exp\left(-\frac{i}{\hbar}\hat{H}t\right)$$

С учетом имеющегося у нас гамильтониана, его можно переписать в виде (сразу предполагаем t>0):

$$\hat{U} = \exp\left(\frac{i\mu B}{\hbar}\hat{\sigma}_x t\right) = \exp\left(i\omega t\hat{\sigma}_x\right)$$

В таком случае, для перехода в представление Гайзенберга совершим следующее:

$$\begin{split} \hat{s}_z(t) &= \frac{1}{2} \hat{U}^\dagger \hat{\sigma}_z \hat{U} = \frac{1}{2} \left[\left\{ 1 - i\omega t \hat{\sigma}_x + \frac{1}{2!} (i\omega t)^2 \hat{\sigma}_x^2 - \ldots \right\} \cdot \hat{\sigma}_z \cdot \left\{ 1 + i\omega t \hat{\sigma}_x \right. \\ &+ \frac{1}{2!} (i\omega t)^2 \hat{\sigma}_x^2 + \ldots \right\} \right] = \\ &= \left[\hat{\sigma}_z - i\omega t [\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_z] + \frac{1}{2!} (i\omega t)^2 [\hat{\sigma}_x, [\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_z]] + \ldots \right] = \frac{1}{2} \left[\hat{\sigma}_z - 2\omega t \hat{\sigma}_y - \frac{(2\omega t)^2}{2!} \hat{\sigma}_z + \ldots \right] = \\ &= \left[\hat{s}_z \cos{(2\omega t)} - \hat{s}_y \sin{(2\omega t)} = \hat{s}_z(t) \right] \end{split}$$

Здесь учтены соотношения для коммутаторов матриц Паули:

$$[\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_z] = -2i\hat{\sigma}_y$$
$$[\hat{\sigma}_x, \hat{\sigma}_y] = 2i\hat{\sigma}_z$$

Аналогичным образом получим ответы и для $\hat{s}_y(t)$ и $\hat{s}_x(t)$. В результате получим следующее:

$$\hat{s}_y(t) = \hat{s}_z \sin(2\omega t) + \hat{s}_y \cos(2\omega t) \tag{4}$$

$$\hat{s}_x(t) = \hat{s}_x \tag{5}$$

Задача 2

Согласно тому, что было получено на семинаре, запишем гамильтониан **поперечного** движения заряженной частицы (бесспиновой) при калибровке $\mathbf{A} = [\mathbf{Br}]$ (здесь уже учтено, что поле направлено вдоль оси вращения):

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} \rho \frac{\partial}{\partial \rho} + \frac{\hbar^2}{2m\rho^2} \hat{l}_z^2 - \frac{e\hbar B}{2mc} l_z + \frac{e^2 B^2 \rho^2}{8mc^2}$$

С учетом того, что $\rho = a = \text{const.}$, а также что $I = ma^2$, перепишем выражение в виде (первый член уйдет из-за того, что ρ величина постоянная):

$$\hat{H} = \frac{\hbar^2}{2I}\hat{l}_z^2 - \frac{e\hbar Ba^2}{2Ic}\hat{l}_z + \frac{e^2B^2a^4}{8Ic^2}$$

Замечаем, что данный гамильтониан чудесным образом коммутирует с l_z (член с \hat{l}_z явно с \hat{l}_z коммутирует, константа нам не интересна, а факт о коммутации \hat{l}_z^2 и \hat{l}_z мы уже выясняли), что значит, что собственные функции оператора \hat{l}_z будут также и собственными функциями этого гамильтониана. С учетом определения \hat{l}_z :

$$\hat{l}_z = -i\frac{\partial}{\partial \varphi} \quad \Rightarrow \quad \boxed{\Psi_n(\varphi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}}e^{in\varphi}}$$

Теперь остается лишь найти уровни энергии с помощью стационарного уравнения Шредингера:

$$\hat{H}\Psi = E_n \Psi \quad \Rightarrow \quad \boxed{E_n = \frac{\hbar^2 n^2}{2I} - \frac{e\hbar B a^2 n}{2Ic} + \frac{e^2 B^2 a^4}{8Ic^2}}$$