

Quantum Mechanics Seminars

Sergey Barseghyan

30 сентября 2019 г.

1 Семинар 1

Упражнение 1.1. *Покажите, что унитарные матрицы, как и эрмитовы, диагонализуемы. Указание: покажите, что эрмитова и анти-эрмитова часть унитарного оператора диагонализуемы совместно*

Решение.

$$U^\dagger U = U U^\dagger = I$$

Матрица A диагонализуема если

$$\exists P : P^{-1} A P = \begin{pmatrix} \lambda_1 & & & \\ & \lambda_2 & & \\ & & \ddots & \\ & & & \lambda_n \end{pmatrix}$$

$$U = A + B = \underbrace{\frac{U + U^\dagger}{2}}_{\text{эрмитова}} + \underbrace{\frac{U - U^\dagger}{2}}_{\text{антиэрмитова}}$$

Две матрицы A и B совместно диагонализуемы $\leftrightarrow [A, B] = 0$

$$\begin{aligned} [A, B] &= \frac{1}{4} ((U + U^\dagger)(U - U^\dagger) + (U - U^\dagger)(U + U^\dagger)) \\ &= \frac{1}{4} (UU + U^\dagger U - UU^\dagger - U^\dagger U^\dagger) - \frac{1}{4} (UU - U^\dagger U + UU^\dagger - U^\dagger U^\dagger) = 0 \end{aligned}$$

Упражнение 1.2. *В квантовой механике замена базиса реализуется унитарными преобразованиями $|\psi'\rangle = \hat{U} |\psi\rangle$*

1. *Покажите, что гамильтониан при этом заменяется на $\hat{H}' = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger$*
2. *Последнее утверждение необходимо модифицировать, если унитарное преобразование зависит явно от времени $\hat{U} = \hat{U}(t)$. Покажите, что в таком случае гамильтониан необходимо заменить на $\hat{H}' = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger - i \hat{U} \partial_t \hat{U}^\dagger$*

Решение. 1.

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\psi\rangle = \hat{H} |\psi\rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \hat{U}^\dagger |\psi'\rangle = \hat{H} \hat{U}^\dagger |\psi'\rangle$$

$$i\hbar \hat{U} \hat{U}^\dagger \frac{\partial}{\partial t} |\psi'\rangle = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger |\psi'\rangle$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\psi'\rangle = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger |\psi'\rangle$$

$$\hat{H}' = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger$$

2. Если же $\hat{U} = \hat{U}(t)$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \hat{U}^\dagger(t) |\psi'\rangle = i\hbar \left(\hat{U}^\dagger \partial_t |\psi'\rangle + \partial_t \hat{U}^\dagger |\psi'\rangle \right)$$

$$i\hbar \hat{U} \frac{\partial}{\partial t} \hat{U}^\dagger(t) |\psi'\rangle = i\hbar \left(\hat{U} \hat{U}^\dagger \partial_t |\psi'\rangle + \hat{U} \partial_t \hat{U}^\dagger |\psi'\rangle \right)$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\psi'\rangle = \left(\hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger - i\hbar \hat{U} \partial_t \hat{U}^\dagger \right) |\psi'\rangle$$

$$\hat{H}' = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger - i\hbar \hat{U} \partial_t \hat{U}^\dagger$$

Упражнение 1.3. Покажите следующие свойства матриц Паули (по повторяющимся индексам подразумевается суммирование):

1. Они, совместно с единичной матрицей $\sigma^0 = \hat{\mathbb{I}}_{2 \times 2}$, представляют собой базис в пространстве эрмитовых матриц 2×2 .
2. Они удовлетворяют следующими правилами перемножения:

$$\hat{\sigma}^\alpha \hat{\sigma}^\beta = \delta_{\alpha\beta} \hat{\mathbb{I}} + i\epsilon_{\alpha\beta\gamma} \hat{\sigma}^\gamma \quad (\alpha, \beta, \gamma \in \{x, y, z\}, \epsilon_{\alpha\beta\gamma} - \text{символ Леви-Чевиты})$$

3. Они удобно экспоненцируются: $\exp(in_\alpha \hat{\sigma}^\alpha) = \cos a + in_\alpha \hat{\sigma}^\alpha \sin a$ (здесь \mathbf{n} — произвольный единичный вектор). Указание: разложите экспоненту в ряд; из-за простого правила произведения матриц Паули, произвольные степени от их линейных комбинаций вычисляются достаточно просто

Решение. 1. $M \in M_2(\mathbb{C})$ $M = \begin{pmatrix} z_{11} & z_{12} \\ z_{21} & z_{22} \end{pmatrix}$, где $z_{ij} \in \mathbb{C}$

$$\sigma_0 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

$$c_\mu \in \mathbb{C}$$

Докажем линейную независимость

$$c_0 \sigma_0 + c_1 \sigma_1 + c_2 \sigma_2 + c_3 \sigma_3 = \mathbf{0}$$

$$\begin{pmatrix} c_0 + c_3 & c_1 - ic_2 \\ c_1 + ic_2 & c_0 - c_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

Это система имеет только тривиальное решение

$$c_0 = c_1 = c_2 = c_3 = 0$$

Теперь покажем что они покрывают всё пространство $M_2(\mathbb{C})$

$$M = c_0 I + c_1 \sigma_1 + c_2 \sigma_2 + c_3 \sigma_3$$

$$\begin{pmatrix} c_0 + c_3 & c_1 - ic_2 \\ c_1 + ic_2 & c_0 - c_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} z_{11} & z_{12} \\ z_{21} & z_{22} \end{pmatrix}$$

$$c_0 + c_3 = z_{11}, c_0 - c_3 = z_{22}, c_1 - ic_2 = z_{12}, c_1 + ic_2 = z_{21}$$

$$c_0 = \frac{1}{2}(z_{11} + z_{22}), c_1 = \frac{1}{2}(z_{12} + z_{21}), c_2 = \frac{1}{2}i(z_{12} - z_{21}), c_3 = \frac{1}{2}(z_{11} - z_{22})$$

2. Проверим

$$\sigma_x \sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \delta_{11} + i\varepsilon_{11\gamma} \hat{\sigma}^\gamma$$

$$\sigma_x \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i & 0 \\ 0 & -i \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \delta_{12} + i\varepsilon_{123} \hat{\sigma}_3$$

$$\sigma_y \sigma_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \delta_{23} + i\varepsilon_{231} \hat{\sigma}_1$$

$$\sigma_z \sigma_x = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \delta_{32} + i\varepsilon_{312} \hat{\sigma}_2$$

3.

$$(\vec{a}\vec{\sigma})(\vec{b}\vec{\sigma}) = a_i b_k \sigma_i \sigma_k = a_i b_k (\delta_{ik} + ie_{ikl} \sigma_l) = (\vec{a}\vec{b}) + i[\vec{a} \times \vec{b}] \vec{\sigma}$$

$$(\vec{a}\vec{\sigma})(\vec{a}\vec{\sigma}) = \vec{a}\vec{a} = |\vec{a}|^2$$

$$e^X = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{k!} X^k$$

$$\begin{aligned} (\vec{\sigma}\vec{n})^2 &= 1 \\ (\vec{\sigma}\vec{n})^3 &= (\vec{\sigma}\vec{n})^2(\vec{\sigma}\vec{n}) = (\vec{\sigma}\vec{n}) \\ (\vec{\sigma}\vec{n})^4 &= (\vec{\sigma}\vec{n})^2(\vec{\sigma}\vec{n})^2 = 1 \end{aligned}$$

$$\left\{ 1 + \frac{1}{2!} (a)^2 + \frac{1}{4!} (a)^4 - \dots \right\} + i(\vec{\sigma}\vec{n}) \left\{ a - \frac{1}{3!} (a)^3 + \frac{1}{5!} (a)^5 - \dots \right\}$$

$$\exp(in_\alpha \hat{\sigma}^\alpha) = \cos a + in_\alpha \hat{\sigma}^\alpha \sin a$$

Задача 1.1. Осцилляции Раби На двухуровневую систему накладывается периодическое поле, которое может вызывать переходы между этой парой уровней:

$$\hat{H}(t) = \begin{pmatrix} \varepsilon_1 & V e^{-i\omega t} \\ V e^{i\omega t} & \varepsilon_2 \end{pmatrix}$$

В начальный момент времени система находилась в состоянии $|\psi(t=0)\rangle = |\uparrow\rangle$. Определите вероятность обнаружить её в состоянии $|\downarrow\rangle$ через произвольное время t . Что происходит при резонансе, когда отстройка частоты $\delta \equiv \varepsilon_1 - \varepsilon_2 - \omega$ обращается в ноль? Указание: покажите, что от зависимости гамильтониана от времени можно избавиться «переходом во вращающуюся систему отсчёта» (rotating wave approximation) — унитарным преобразованием вида $\hat{U}(t) = e^{i\hat{\sigma}_z \omega_0 t}$. Чему равна соответствующая частота ω_0 ?

Решение. Для начала преобразуем Гамильтониан.

$$\hat{H}' = \hat{U} \hat{H} \hat{U}^\dagger - i\hbar \hat{U} \partial_t \hat{U}^\dagger$$

$$\hat{U}(t) = e^{i\hat{\sigma}_z \omega_0 t} = \cos \omega_0 t + i\hat{\sigma}_z \sin \omega_0 t$$

$$\begin{aligned} \hat{H}' &= (\cos \omega_0 t + i\hat{\sigma}_z \sin \omega_0 t) \begin{pmatrix} \varepsilon_1 & V e^{-i\omega t} \\ V e^{i\omega t} & \varepsilon_2 \end{pmatrix} (\cos \omega_0 t - i\hat{\sigma}_z \sin \omega_0 t) + \\ &+ i\hbar \omega_0 (\cos \omega_0 t + i\hat{\sigma}_z \sin \omega_0 t) (\sin \omega_0 t + i\hat{\sigma}_z \cos \omega_0 t) \end{aligned}$$

$$\hat{H}' = \begin{pmatrix} \varepsilon_1 - \omega_0 & V e^{it\omega_0 - it\omega + it\omega_0} \\ V e^{-it\omega_0 + it\omega - it\omega_0} & \omega_0 + \varepsilon_2 \end{pmatrix}$$

$$\omega_0 = \frac{\omega}{2}$$

Задача 1.2. Два спина

Найдите уровни энергии и собственные состояния для следующего гамильтониана, описывающего систему двух взаимодействующих спинов $1/2$:

$$\hat{H} = -J(\boldsymbol{\sigma}_1 \cdot \boldsymbol{\sigma}_2) = -J(\sigma_1^x \sigma_2^x + \sigma_1^y \sigma_2^y + \sigma_1^z \sigma_2^z)$$

Решение. Будем решать

$$\hat{H} |\psi\rangle = E |\psi\rangle \quad \psi \in \mathbb{H} = \mathbb{H}_1 \otimes \mathbb{H}_2$$

$$\hat{H} |\psi_1\rangle |\psi_2\rangle = E |\psi_1\rangle |\psi_2\rangle \quad |\psi\rangle \in \mathbb{H} = \mathbb{H}_1 \otimes \mathbb{H}_2$$

Выберем базис

$$|\uparrow\uparrow\rangle, |\uparrow\downarrow\rangle, |\downarrow\uparrow\rangle, |\downarrow\downarrow\rangle$$

$$\begin{pmatrix} |\uparrow\uparrow\rangle \\ |\uparrow\downarrow\rangle \\ |\downarrow\uparrow\rangle \\ |\downarrow\downarrow\rangle \end{pmatrix}$$

$$\hat{H} = \sigma_1^x \otimes \sigma_2^x + \sigma_1^y \otimes \sigma_2^y + \sigma_1^z \otimes \sigma_2^z$$

$$\begin{aligned} \hat{H} &= -J \left(\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \right) = \\ &= -J \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 2 & 0 \\ 0 & 2 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Собственные состояния

$$-J \begin{pmatrix} 0 & -1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} |\uparrow\uparrow\rangle \\ |\uparrow\downarrow\rangle \\ |\downarrow\uparrow\rangle \\ |\downarrow\downarrow\rangle \end{pmatrix}$$

$$|1\rangle = \frac{|\uparrow\downarrow\rangle - |\downarrow\uparrow\rangle}{\sqrt{2}} \quad E = -3$$

$$|2\rangle = |\downarrow\downarrow\rangle \quad E = 1$$

$$|3\rangle = \frac{|\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\rangle}{\sqrt{2}} \quad E = 1$$

$$|4\rangle = |\uparrow\uparrow\rangle \quad E = 1$$

2 Семинар 2

Упражнение 2.1. Вычислите среднее значение спина $\langle \mathbf{S} \rangle$ и его дисперсию $\langle (\mathbf{S} - \langle \mathbf{S} \rangle)^2 \rangle$ для чистого $|\chi\rangle = (|\uparrow\rangle + |\downarrow\rangle)/\sqrt{2}$ и смешанного $\hat{\rho} = (\hat{\mathbb{P}}_{\uparrow} + \hat{\mathbb{P}}_{\downarrow})/2$ состояний спина $1/2$. Комментарий: первая величина — это вектор, а вторая — это скаляр, длина вектора. Указание: Для частицы со спином $1/2$ (например, электрон) оператор спина \mathbf{S} (собственного момента) равен $\hat{\mathbf{S}} = (\hbar/2)\hat{\boldsymbol{\sigma}}$ (то есть $\hat{S}_x = (\hbar/2)\hat{\sigma}_x$ и т. д.).

Решение. $\langle \mathbf{S} \rangle = \langle \chi | \hat{\mathbf{S}} | \chi \rangle = \frac{\hbar}{2} \cdot \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \hat{\sigma}_x \\ \hat{\sigma}_y \\ \hat{\sigma}_z \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$

$$\langle (\mathbf{S} - \langle \mathbf{S} \rangle)^2 \rangle = \langle \chi | (\mathbf{S} - \langle \mathbf{S} \rangle)^2 | \chi \rangle = \frac{\hbar^2}{4 \cdot 2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \end{pmatrix} ((\hat{\sigma}_x - 1)^2 + \hat{\sigma}_y^2 + \hat{\sigma}_z^2) \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$\frac{\hbar^2}{4 \cdot 2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \end{pmatrix} (3\mathbb{I} - 2\hat{\sigma}_x + 1) \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{\hbar^2}{2}$$

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix}$$

$$\text{Tr } \hat{\rho} \hat{\mathbf{S}} = \frac{\hbar}{2} \text{Tr } \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \hat{\sigma}_x \\ \hat{\sigma}_y \\ \hat{\sigma}_z \end{pmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \text{Tr} \begin{pmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \end{pmatrix} \\ \text{Tr} \begin{pmatrix} \frac{i}{2} & -\frac{i}{2} \\ \frac{i}{2} & -\frac{i}{2} \end{pmatrix} \\ \text{Tr} \begin{pmatrix} \frac{1}{2} & -\frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} & -\frac{1}{2} \end{pmatrix} \end{pmatrix} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\text{Tr } \hat{\rho} (\mathbf{S} - \langle \mathbf{S} \rangle)^2 = \text{Tr } \hat{\rho} ((\hat{\sigma}_x - 1)^2 + \hat{\sigma}_y^2 + \hat{\sigma}_z^2) = \text{Tr } \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} = \frac{\hbar^2}{2}$$

Задача 2.1. Блоховское представление двухуровневой системы

1. Покажите, что матрицу плотности произвольной двухуровневой системы самого общего вида можно разложить по матрицам Паули в следующем виде:

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2}(\hat{\mathbb{I}} + \hat{\boldsymbol{\sigma}} \cdot \mathbf{n})$$

2. При каком условии на \mathbf{n} , эта матрица плотности описывает чистое состояние?
3. Вычислите средние значения $\langle \hat{\sigma}_{x,y,z} \rangle$ по состоянию, описываемому такой матрицей плотности.

Решение. 1.

$$\hat{\rho} = \sum_{\alpha} p_{\alpha} |\alpha\rangle \langle \alpha|$$

Так как $\hat{\rho} = \hat{\rho}^{\dagger}$ тогда $\hat{\rho}$ можно разложить по базису

$$\hat{\rho} = \hat{\boldsymbol{\sigma}} \mathbf{n} + n_0 \sigma^0 \quad \text{Tr } \hat{\rho} = 1$$

$$\text{Tr } \hat{\sigma}^i = 0 \quad i \in \{1, 2, 3\}$$

$$\mathrm{Tr} \hat{\sigma}^0 = 2 \implies n_0 = \frac{1}{2}$$

$$\hat{\rho} = \frac{1}{2} \left(\hat{\sigma}^0 + n^i \hat{\sigma}_i \right)$$

$$\langle \psi | \hat{\rho} | \psi \rangle \geq 0 \quad \hat{\rho} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + n_z & n_x - i n_y \\ n_x + i n_y & 1 - n_z \end{pmatrix}$$

$$\begin{cases} |n_z| \leq 1 \\ 1 - n_z^2 - n_x^2 - n_y^2 \geq 0 \end{cases} \implies \vec{n} \in \bar{B}_1(0)$$

2.

$$\rho^2 = \rho$$

$$\hat{\rho}^2 = \frac{1}{4} (\hat{\sigma}_0 + n_i \hat{\sigma}_i)^2 = \frac{1}{4} ((\bar{n}\bar{\sigma})^2 + 2(n_0\sigma_0)(\bar{n}\bar{\sigma}) + (n_0\sigma_0)^2) = \frac{1}{4}\hat{\sigma}_0 + \frac{1}{2}n^i\hat{\sigma}_i + \frac{1}{4}(\vec{n})^2\hat{\sigma}_0 =$$

$$= \frac{1}{2} \left(\frac{1 + |\vec{n}|^2}{2} \sigma_0 + n^i \sigma_i \right)$$

$$\frac{1 + |\vec{n}|^2}{2} = 1 \implies |\vec{n}|^2 = 1 \iff \vec{n} \in \mathbb{S}^2$$

3.

$$\langle \sigma_i \rangle = \mathrm{Tr} \left(\frac{1}{2} (\hat{\sigma}_0 + n^k \hat{\sigma}_k) \hat{\sigma}_i \right)$$

$$\mathrm{Tr} \left(\frac{1}{2} (\hat{\sigma}_i + n^k (\delta_{ki} \hat{\sigma}_0 + \varepsilon_{kin} \hat{\sigma}_n)) \right) = n_i$$

$$\langle \hat{\sigma} \rangle = \vec{n}$$