

Quantum Mechanics Seminars

Sergey Barseghyan

14 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.

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

Матрица A диагонализуема если

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

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

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.

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

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

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

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

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

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