## Квантовая теория поля

## Листок 3. Вторичное квантование.

Обязательные задачи: 1, 2a, 2в, 2г, 4a, 4б, 4в, 4г, 4е, 5а.

1. Пусть  $\mathcal{H}$  — гильбертово пространство одночастичных состояний некоторой квантовомеханической системы,  $\varphi_1, \ldots, \varphi_n \in \mathcal{H}$ . Введем обозначения

$$|\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_n\rangle_{\pm} := S_{\pm}|\varphi_1 \otimes \varphi_2 \otimes \dots \otimes \varphi_n\rangle \in \mathcal{H}_{\pm}^{\otimes n}.$$

Здесь  $S_+$  — оператор симметризации,  $S_-$  — оператор антисимметризации,  $H_+^{\otimes n} = S_+ \mathcal{H}^{\otimes n} = \operatorname{Sym}^n(\mathcal{H})$  — бозонное пространство n-частичных состояний,  $H_-^{\otimes n} = S_- \mathcal{H}^{\otimes n} = \operatorname{Alt}^n(\mathcal{H})$  — фермионное пространство n-частичных состояний. Докажите, что

$$|\dots \varphi_i \dots \varphi_j \dots\rangle_+ = |\dots \varphi_j \dots \varphi_i \dots\rangle_+,$$
$$|\dots \varphi_i \dots \varphi_j \dots\rangle_- = -|\dots \varphi_j \dots \varphi_i \dots\rangle_-.$$

2. Фиксируем какой-нибудь базис  $\{|\psi_r\rangle\}$  в пространстве  $\mathcal H$  одночастичных состояний. Введем представление чисел заполнения

$$|n_1, n_2, \ldots\rangle_{\pm} := \frac{\sqrt{n!}}{\sqrt{n_1! n_2! \ldots}} |\psi_{r_1}, \psi_{r_2}, \ldots\rangle_{\pm},$$

где  $n_i$  — количество индексов среди  $\{r_1, r_2, \ldots\}$ , равных  $i, n = n_1 + n_2 + \ldots, n_i \in \mathbb{N}$  для бозонов,  $n_i = 0, 1$  для фермионов.

- а) Докажите, что  $\{|n_1,n_2,\ldots\rangle_{\pm}\}$  базис  $\mathcal{H}_{\pm}^{\otimes n}$ .
- б) Скалярное произведение на  $\mathcal{H}$  индуцирует скалярное произведение на  $\mathcal{H}_{\pm}^{\otimes n}$  по формуле

$${}_{\pm}\langle\varphi_1,\ldots,\varphi_n|\psi_1,\ldots,\psi_n\rangle_{\pm}=\frac{1}{n!}\sum_{\pi\in S_n}(\pm 1)^{\pi}\langle\varphi_1|\psi_{\pi(1)}\rangle\ldots\langle\varphi_n|\psi_{\pi(n)}\rangle.$$

Докажите, что базис из предыдущего пункта является ортонормированным.

- в) Пусть  $\{|\psi_r\rangle\}$  базис собственных векторов некоторой одночастичной наблюдаемой A:  $A|\psi_r\rangle = \alpha_r|\psi_r\rangle$ . Докажите, что  $|n_1,n_2,\ldots\rangle$  является собственным вектором наблюдаемой  $A_{(n)}$  с собственным значением  $\sum_r n_r \alpha_r$ . Здесь  $A_{(n)} = \sum_{j=1}^n A_j$ , где  $A_j = I \otimes \ldots \otimes A \otimes \ldots \otimes I$ .
- г) Введем пространство Фока

$$\mathcal{F}_{\pm} := \bigoplus_{n=0}^{\infty} \mathcal{H}_{\pm}^{\otimes n}.$$

Докажите, что состояния  $|n_1, n_2, \ldots\rangle_{\pm}, \sum_r n_r < \infty$  образуют базис этого пространства.

1

3. На пространстве Фока определим операторы рождения

$$a_{\varphi}^*|\varphi_1,\ldots,\varphi_n\rangle_{\pm} := \sqrt{n+1}|\varphi,\varphi_1,\ldots,\varphi_n\rangle_{\pm}$$

и уничтожения

$$a_{\varphi}|\varphi_1,\ldots,\varphi_n\rangle_{\pm} := \frac{1}{\sqrt{n}} \sum_{i=1}^n (\pm 1)^{i-1} |\varphi_1,\ldots,\hat{\varphi}_i,\ldots,\varphi_n\rangle_{\pm} \langle \varphi|\varphi_i\rangle.$$

а) Убедитесь, что

$$|\varphi_1, \dots \varphi_n\rangle = \frac{1}{\sqrt{n}} a_{\varphi_1}^* \dots a_{\varphi_n}^* |0\rangle.$$

- б) Докажите, что операторы  $a_{\varphi}$  и  $a_{\varphi}^*$  сопряжены.
- в) Докажите, что бозонные и фермионные соответственно операторы рождения/уничтожения удовлетворяют соотношениям

$$a_{\varphi}a_{\psi} \mp a_{\psi}a_{\varphi} = 0, \quad a_{\varphi}^* a_{\psi}^* \mp a_{\psi}^* a_{\varphi}^* = 0,$$
  
$$a_{\varphi}a_{\psi}^* \mp a_{\psi}^* a_{\varphi} = \langle \varphi | \psi \rangle I.$$

- 4. Фиксируем базис  $\{|\psi_r\rangle\}$  в пространстве одночастичных состояний  $\mathcal{H}$ . Будем обозначать  $a_r^*:=a_{\psi_r}^*,\,a_r:=a_{\psi_r}$ .
  - а) Убедитесь, что

$$|n_1, n_2, \ldots\rangle = \frac{(a_1^*)^{n_1}}{\sqrt{n_1!}} \frac{(a_2^*)^{n_2}}{\sqrt{n_2!}} \ldots |0\rangle.$$

б) Докажите

$$\begin{cases} a_r^* | \dots n_r \dots \rangle_+ = \sqrt{n_r + 1} | \dots n_r + 1 \dots \rangle_+ \\ a_r | \dots n_r \dots \rangle_+ = \sqrt{n_r} | \dots n_r - 1 \dots \rangle_+ \end{cases},$$

$$\begin{cases} a_r^* | \dots n_r \dots \rangle_- = (1 - n_r)(-1)^{\gamma_r} | \dots n_r + 1 \dots \rangle_- \\ a_r | \dots n_r \dots \rangle_- = n_r (-1)^{\gamma_r} | \dots n_r - 1 \dots \rangle_- \end{cases},$$

где  $\gamma_r = \sum_{s=1}^{r-1} n_s$ .

в) Докажите, что бозонные операторы рождения/уничтожения удовлетворяют каноническим коммутационным соотношениям

$$[a_r, a_s^*] = \delta_{rs}, \quad [a_r, a_s] = 0, \quad [a_r^*, a_s^*] = 0.$$

Если  $\dim \mathcal{H} = m < \infty$ , то ассоциативная алгебра, порожденная  $a_r$ ,  $a_r^*$  и этими соотношениями, называется алгеброй Вейля и обозначается  $W_m$ .

г) Докажите, что фермионные операторы рождения/уничтожения удовлетворяют каноническим антикоммутационным соотношениям

$$\{a_r, a_s^*\} = \delta_{rs}, \quad \{a_r, a_s\} = 0, \quad \{a_r^*, a_s^*\} = 0.$$

Если  $\dim \mathcal{H} = m < \infty$ , то ассоциативная алгебра, порожденная  $a_r, a_r^*$  и этими соотношениями, называется алгеброй Клиффорда и обозначается  $\mathrm{Cl}_m$ .

- д) Найдите собственные вектора и собственные значения оператора  $N_r := a_r^* a_r$ .
- е) Докажите, что любое состояние, полученное из вакуума  $|0\rangle$  применением операторов  $a_r$  и  $a_r^*$ , может быть сведено к линейной комбинации состояний, в которых символы  $a_r$  не встречаются.
- 5. а) Пусть A одночастичная наблюдаемая, A соответствующий ей оператор в пространстве Фока. Докажите, что

$$A = \sum_{r,s} \langle \psi_r | A | \psi_s \rangle a_s^* a_r.$$

б) Пусть V — двух<br/>частичная наблюдаемая, V — соответствующий ей оператор в пространстве Фока. Докажите, что

$$V = \frac{1}{2} \sum_{r_1, r_2, s_1, s_2} \langle \psi_{r_1}, \psi_{r_2} | V | \psi_{s_1}, \psi_{s_2} \rangle a_{r_1}^* a_{r_2}^* a_{s_1} a_{s_2}.$$

6. а) Рассмотрим свободную частицу в потенциале  $V,\,H=\frac{p^2}{2m}+V(x).$  Покажите, что

$$H = \int a_x^* \Big( -\frac{h^2}{2m} \nabla^2 + V(x) \Big) a_x dx = \int \frac{p^2}{2m} a_p^* a_p \frac{dp}{2\pi} + \iint \tilde{V}(q) a_{p+q}^* a_p \frac{dp}{2\pi} \frac{dq}{2\pi},$$

где 
$$\tilde{V}(q) := \int V(x)e^{-iqx}dx$$
.

б) Рассмотрим систему частиц, взаимодействующих по закону Кулона  $V(x,y) = \frac{e^2}{|x-y|}$ . Покажите, что

$$V = \frac{1}{2} \int \frac{4\pi e^2}{k^2} a_{p+k}^* a_{q-k}^* a_p a_q \frac{dk}{2\pi} \frac{dp}{2\pi} \frac{dq}{2\pi}.$$

Нарисуйте соответствующие фейнмановские диаграммы.

## 7\*. Докажите, что

- а) алгебра Ли квадратичных элементов алгебры Вейля  $W_m$  изоморфна  $\mathfrak{sp}(2m,\mathbb{C});$
- б) алгебра Ли квадратичных элементов алгебры Клиффорда  $\mathrm{Cl}_m$  изоморфна  $\mathfrak{so}(m,\mathbb{C}).$