

# 1.7. Вторичное квантование

Одночастичный базис.  
Многочастичный базис.  
Операторы физических величин

# Одночастичный базис

- Вакуумная волновая функция  $|0\rangle$  обозначающая состояние, не содержащее *ни одной* частиц
- В качестве одночастичных состояний можно выбрать, например, плоские волны образующие полный набор:

$$|k\rangle = e^{ikx}$$

- В формализме чисел заполнения такие состояния будут представлены следующим образом:

$$|k\rangle \equiv a_k^+ |0\rangle$$

- Оператор рождения *по определению* рождает частицу в одночастичном состоянии, описываемом плоской волной с волновым вектором  $k$
- Ортонормированность одночастичного базиса:

$$\langle 0 | a_k a_{k'}^+ | 0 \rangle = \delta_{kk'}$$

# Многочастичный базис

- Двухчастичное состояние:

$$|k', k''\rangle \rightarrow a_{k'}^+ a_{k''}^+ |0\rangle$$

- То же самое физическое состояние:

$$|k'', k'\rangle \rightarrow a_{k''}^+ a_{k'}^+ |0\rangle$$

- Возможны только два вида коммутационных соотношений:

$$a_{k''}^+ a_{k'}^+ = +a_{k'}^+ a_{k''}^+;$$

$$a_{k''}^+ a_{k'}^+ = -a_{k'}^+ a_{k''}^+$$

- Возможна либо коммутация, либо антикоммутация операторов рождения. Частицы, операторы которых коммутируют, называются *бозонами*, частицы с антикоммутационными соотношениями – *фермионами*. Все элементарные частицы разделены на эти два основных класса

# Многочастичный базис

- Принцип Паули – в одном и том же квантовом состоянии не могут находиться два фермиона

$$a_{k'}^+ a_{k'}^+ = -a_{k'}^+ a_{k'}^+ \equiv 0$$

- Связь между коммутацией операторов рождения и перестановкой частиц. Рассмотрим движение двух частиц в системе их центра масс. Соотношения коммутации:

$$a_{K+q}^+ a_{K-q}^+ = \pm a_{K-q}^+ a_{K+q}^+$$

- Пусть центр масс движется равномерно и описывается плоской волной; тогда волновая функция двух частиц представима в виде:

$$\Psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2) = \Psi(\vec{r}, \vec{K}) = \Phi(\vec{K}) \varphi(\vec{r}) = e^{2i\vec{K}\vec{r}} \sum_q g(q) \varphi_{\vec{K}}(q)$$

- С учетом ур:

$$\sum_q g(q) a_{K+q}^+ a_{K-q}^+ |0\rangle = \pm \sum_q g(q) a_{K-q}^+ a_{K+q}^+ |0\rangle = \pm \sum_q g(-q) a_{K+q}^+ a_{K-q}^+ |0\rangle$$

- Волновая функция бозонов должна быть *симметричной* относительно перестановки частиц, а фермионная – *антисимметричной*

# Многочастичный базис

- Правила коммутации:

$$a_{k'}^+ a_{k''}^+ \mp a_{k''}^+ a_{k'}^+ = 0;$$

$$a_{k'} a_{k''} \mp a_{k''} a_{k'} = 0;$$

$$a_{k'} a_{k''}^+ \mp a_{k''}^+ a_{k'} = \delta_{k'k''}$$

- Свойство, справедливое для бозонов:

$$\langle 0 | (a_{k'})^n (a_{k'}^+)^n | 0 \rangle = n!$$

- Рассмотрим систему из трех частиц с ферми-статистикой на шести узлах. Узельный базис в числах заполнения будет состоять из 20 функций:

$$\begin{aligned} \Phi_1 &= |000111\rangle; & \Phi_2 &= |001011\rangle; & \Phi_3 &= |001101\rangle; \\ \Phi_4 &= |001110\rangle; & \Phi_5 &= |010011\rangle; & \Phi_6 &= |010101\rangle; \\ \Phi_7 &= |010110\rangle; & \Phi_8 &= |011001\rangle; & \Phi_9 &= |011010\rangle; \\ \Phi_{10} &= |011100\rangle; & \Phi_{11} &= |100011\rangle; & \Phi_{12} &= |100101\rangle; \\ \Phi_{13} &= |100110\rangle; & \Phi_{14} &= |101001\rangle; & \Phi_{15} &= |101010\rangle; \\ \Phi_{16} &= |101100\rangle; & \Phi_{17} &= |110001\rangle; & \Phi_{18} &= |110010\rangle; \\ & & \Phi_{19} &= |110100\rangle; & \Phi_{20} &= |111000\rangle \end{aligned}$$

# Многочастичный базис

- Узельные многочастичные функции являются ортонормированными, при этом понимается, что скалярное произведение двух функций равно нулю, если состояние хотя бы одного узла в одной функции отличается от аналогичного состояния другой функции

- Правила действия операторов физических величин на базисные волновые функции:

$$a_i |n_1 n_2 \dots n_i \dots\rangle = \begin{cases} |n_1 n_2 \dots 0 \dots\rangle, & \text{если } n_i = 1, \\ 0, & \text{если } n_i = 0; \end{cases}$$
$$a_i^+ |n_1 n_2 \dots n_i \dots\rangle = \begin{cases} |n_1 n_2 \dots 1 \dots\rangle, & \text{если } n_i = 0, \\ 0, & \text{если } n_i = 1 \end{cases}$$

- Кроме указанных правил действия на волновые функции операторов рождения и уничтожения, необходимо также учесть антисимметрию волновых функций системы из ферми-частиц

- Антиккоммутационные соотношения:  
$$a_i a_j^+ + a_j^+ a_i = \delta_{ij};$$
$$a_i^+ a_i^+ + a_i^+ a_i^+ = 0;$$
$$a_i a_j + a_j a_i = 0$$

# Операторы физических величин

- Оператор числа частиц:

$$n_i = a_i^+ a_i$$

- Размерность базиса для системы из  $N_a$  узлов,  $N_\uparrow$  частиц со спином вверх и  $N_\downarrow$  частиц со спином вниз:

$$R = C_{N_a}^{N_\uparrow} C_{N_a}^{N_\downarrow}$$

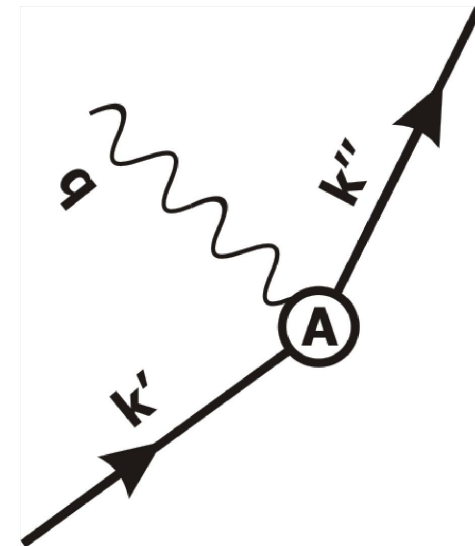
- Операторы, действующие на одночастичные состояния:

$$A = \sum_{k', k''} \langle k'' | A | k' \rangle a_{k''}^+ a_{k'}$$

- Оператор импульса:

$$p = \sum_{k', k''} \langle k' | \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x} | k'' \rangle a_{k''}^+ a_{k'} = \hbar \sum_k k a_k^+ a_k$$

- Оператор импульса диагонален в базисе плоских волн



# Операторы физических величин

- Оператор кинетической энергии:

$$K = \frac{p^2}{2m} = \frac{\hbar^2}{2m} \sum_k k^2 a_k^+ a_k$$

- Оператор числа частиц:

$$N = \sum_k a_k^+ a_k$$

- Частица во внешнем статическом кулоновском поле:

$$\frac{e^2}{r} = \sum_{k'k''} \left\langle k' \left| \frac{e^2}{r} \right| k'' \right\rangle a_{k''}^+ a_{k'} = e^2 \sum_{k'k''} \left( \int d^3 r_1 e^{-ik' r_1} \frac{1}{|r - r_1|} e^{-ik'' r_1} \right) a_{k''}^+ a_{k'}$$

$$\frac{e^2}{r} = \frac{1}{\Omega} \int \frac{4\pi e^2}{q^2} e^{iqr} d^3 q$$

- Если центр поля в начале координат:

$$\frac{e^2}{r} = \sum_{kq} V(q) a_k^+ a_{k+q}$$



# Операторы физических величин

- Двухчастичные операторы:

$$B = \frac{1}{2} \sum_{k_1 k_2 k_3 k_4} \langle k_4 k_3 | B | k_2 k_1 \rangle a_{k_4}^+ a_{k_3}^+ a_{k_2} a_{k_1}$$

- Межчастичное кулоновское взаимодействие:

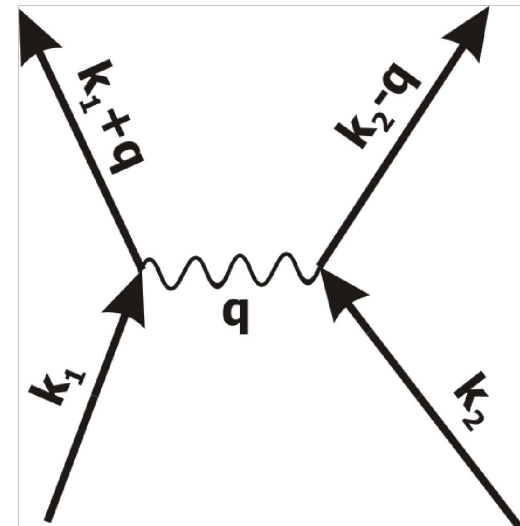
$$\langle k_4 k_3 | V | k_2 k_1 \rangle = \int e^{-ik_4 r_1 - ik_3 r_2} \frac{e^2}{r} e^{ik_2 r_2 + ik_1 r_1} d^3 r_1 d^3 r_2$$

$$\langle k_4 k_3 | V | k_2 k_1 \rangle = \int d^3 q V(q) \int e^{i(k_1 - k_4 + q)r_1} d^3 r_1 e^{i(k_2 - k_3 - q)r_2} d^3 r_2 =$$

$$= \sum_q V(q) \delta_{k_1 - k_4, q} \delta_{k_2 - k_3, q}$$

- Окончательно:

$$\frac{e^2}{r_{12}} = \frac{1}{2} \sum_{k_1 k_2 q} V(q) a_{k_1 + q}^+ a_{k_2 - q}^+ a_{k_2} a_{k_1}$$



# Операторы физических величин

- Межчастичное кулоновское взаимодействие:

$$\langle k_4 k_3 | V | k_2 k_1 \rangle = \int e^{-ik_4 r_1 - ik_3 r_2} \frac{e^2}{r} e^{ik_2 r_2 + ik_1 r_1} d^3 r_1 d^3 r_2$$

- Раскладывая взаимодействие в ряд Фурье аналогично одночастичному случаю, имеем:

$$\begin{aligned} \langle k_4 k_3 | V | k_2 k_1 \rangle &= \int d^3 q V(q) \int e^{i(k_1 - k_4 + q)r_1} d^3 r_1 e^{i(k_2 - k_3 - q)r_2} d^3 r_2 = \\ &= \sum_q V(q) \delta_{k_1 - k_4, q} \delta_{k_2 - k_3, q} \end{aligned}$$

- Окончательно находим:

$$\frac{e^2}{r_{12}} = \frac{1}{2} \sum_{k_1 k_2 q} V(q) a_{k_1 + q}^+ a_{k_2 - q}^+ a_{k_2} a_{k_1}$$