

Druhé kvantování

Druhé kvantování

- žádná nová fyzika!
- jiný formalismus – uplatnění principu antisymetrie bez použití Slaterových determinantů. Antisymetrické vlastnosti vlnových funkcí jsou přeneseny na algebraické vlastnosti daných operátorů

$$\text{Slaterův determinant} = |\chi_k \cdots \chi_l\rangle$$

- kreační operátor \mathbf{a}_i^+ ~ vytvoří elektron ve stavu popsaném spinorbitalem χ_i
- anihilační operátor \mathbf{a}_i
- použití pro přehlednost odvozování a jednoduchost při zápisu u řešení mnoha elektronových systémů

Kreační operátor

Jeho aplikací dojde k “vytvoření” elektronu v daném spinorbitalu.

- definice
$$a_i^+ |\chi_k \cdots \chi_l\rangle = |\chi_i \chi_k \cdots \chi_l\rangle$$

- Pořadí spinorbitalů v determinantu je klíčové!

- základní vlastnosti:

- antikomutace:
$$a_i^+ a_j^+ |\chi_k \cdots \chi_l\rangle = -a_j^+ a_i^+ |\chi_k \cdots \chi_l\rangle$$

$$a_i^+ a_j^+ + a_j^+ a_i^+ = 0 = \{a_i^+, a_j^+\}$$

- opětovné použití dává nulu $a_i^+ a_i^+ = 0$

$$a_i^+ |\chi_k \cdots \chi_l\rangle = 0, \quad \text{když } i \in \{k, \dots, l\}$$

Př.: Užitím uvedených vlastností ukažte, že $(a_1^+ a_2^+ + a_2^+ a_1^+) |K\rangle = 0$

pro každé $|K\rangle$ z množiny

$$|K\rangle \in \{|\chi_1 \chi_2\rangle, |\chi_1 \chi_3\rangle, |\chi_1 \chi_4\rangle, |\chi_2 \chi_3\rangle, |\chi_2 \chi_4\rangle, |\chi_3 \chi_4\rangle\}$$

Anihilační operátor

Odstranění elektronu v daném spinorbitálu. $a_i |\chi_i \chi_k \cdots \chi_l\rangle = |\chi_k \cdots \chi_l\rangle$

- anihilační operátor - definice

$$(a_i^+)^+ = a_i$$

- základní vlastnosti: $a_i a_j |\chi_k \cdots \chi_l\rangle = -a_j a_i |\chi_k \cdots \chi_l\rangle$

- antikomutace:

$$a_i a_j + a_j a_i = 0 = \{a_i, a_j\}$$

- opětovné použití dává nulu

$$a_i a_i = 0$$

$$a_i |\chi_k \cdots \chi_l\rangle = 0, \quad \text{když } i \notin \{k, \dots, l\}$$

Antikomutátor obecná definice

$$\{A, B\} = AB + BA$$

Kombinace kreačních a anihilačních operátorů

Na co vede kombinace operátorů?

$$(a_i a_i^+ + a_i^+ a_i) | \chi_k \chi_l \rangle = ?$$

- případ, kdy $i \neq k$ a $i \neq l$, pak je druhý výraz nulový

$$(a_i a_i^+ + a_i^+ a_i) | \chi_k \chi_l \rangle = a_i a_i^+ | \chi_k \chi_l \rangle = | \chi_k \chi_l \rangle$$

- případ, kdy $i = k$ nebo $i = l$, pak je první výraz nulový

$$(a_i a_i^+ + a_i^+ a_i) | \chi_k \chi_l \rangle = a_i^+ a_i | \chi_k \chi_l \rangle = | \chi_k \chi_l \rangle$$

Obě části výpočtu vedou na stejný determinant. Celkově lze tedy relaci zapsat ve tvaru:

$$\Rightarrow a_i a_i^+ + a_i^+ a_i = 1 = \{ a_i, a_i^+ \}$$

Kombinace kreačních a anihilačních operátorů

- případ, kdy $i \neq j$ $(a_i a_j^+ + a_j^+ a_i) | \chi_k, \dots, \chi_l \rangle = ?$

- výraz je nenulový pouze v případě $i \in \{k, \dots, l\}$ a zároveň $j \notin \{k, \dots, l\}$

$$\begin{aligned} (a_i a_j^+ + a_j^+ a_i) | \chi_k \cdots \chi_i \cdots \chi_l \rangle &= - (a_i a_j^+ + a_j^+ a_i) | \chi_i \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle \\ &= -a_i | \chi_j \chi_i \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle - a_j^+ | \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle \\ &= a_i | \chi_i \chi_j \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle - | \chi_j \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle \\ &= | \chi_j \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle - | \chi_j \cdots \chi_k \cdots \chi_l \rangle = 0 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow a_i a_j^+ + a_j^+ a_i = \delta_{ij} = \{a_i, a_i^+\}$$

Př.: Použitím uvedených vlastností ukažte, že

$$(a_1 a_2^+ + a_2^+ a_1) |K\rangle = 0$$

$$(a_1 a_1^+ + a_1^+ a_1) |K\rangle = |K\rangle$$

pro všechny $|K\rangle$ z množiny:

$$|K\rangle \in \{|\chi_1 \chi_2\rangle, |\chi_1 \chi_3\rangle, |\chi_1 \chi_4\rangle, |\chi_2 \chi_3\rangle, |\chi_2 \chi_4\rangle, |\chi_3 \chi_4\rangle\}$$

Vakuum

Stav Vakuum \equiv stav, který neobsahuje žádný elektron. Je normalizován.

$$\begin{array}{l} \langle | \rangle = 1 \\ a_i | \rangle = 0 = \langle | a_i^+ \end{array} \quad \begin{array}{l} |K\rangle = |\chi_i \chi_j\rangle = a_i^+ a_j^+ | \rangle \\ |L\rangle = |\chi_k \chi_l\rangle = a_k^+ a_l^+ | \rangle \end{array}$$

Z tohoto stavu můžeme aplikací příslušných kreačních operátorů zkonstruovat jakýkoliv stav systému.

$$|\chi_i\rangle = a_i^+ | \rangle$$

Překryv dvou Slaterových determinantů pomocí druhého kvantování. Aplikace antikomutační relace až k výrazu typu \square .

$$\begin{aligned} \langle K | L \rangle &= \langle | a_j a_i a_k^+ a_l^+ | \rangle \\ &= \langle | a_j (\delta_{ik} - a_k^+ a_i) a_l^+ | \rangle \\ &= \delta_{ik} \langle | a_j a_l^+ | \rangle - \langle | a_j a_k^+ a_i a_l^+ | \rangle \\ &= \delta_{ik} \delta_{jl} \langle | \rangle - \delta_{ik} \langle | a_l^+ a_j | \rangle - \delta_{il} \langle | a_j a_k^+ | \rangle - \langle | a_j a_k^+ a_l^+ a_i | \rangle \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
\langle K | L \rangle &= \delta_{ik} \delta_{jl} \langle | \rangle - \delta_{il} \langle | a_j a_k^+ | \rangle \\
&= \delta_{ik} \delta_{jl} \langle | \rangle - \delta_{il} \delta_{jk} \langle | \rangle + \delta_{il} \langle | a_k^+ a_j | \rangle \\
&= \delta_{ik} \delta_{jl} - \delta_{il} \delta_{jk}
\end{aligned}$$

Př.: Mějme stav $|K\rangle = |\chi_1 \chi_2 \cdots \chi_N\rangle = a_1^+ a_2^+ \cdots a_N^+ | \rangle$

Ukaž $\langle K | a_i^+ a_j | K \rangle = 1$, jestliže $i = j$ a $i \in \{1, 2, \dots, N\}$
 $= 0$, v ostatních případech

Př.: Necht' Ψ_0 je vlnová funkce HF základního stavu. Ukaž, že platí následující vztahy:

$$|\Psi_0\rangle = |\chi_1 \cdots \chi_a \chi_b \cdots \chi_N\rangle$$

a. $a_r |\Psi_0\rangle = 0 = \langle \Psi_0 | a_r^+$

b. $a_a^+ |\Psi_0\rangle = 0 = \langle \Psi_0 | a_a$

c. $|\Psi_a^r\rangle = a_r^+ a_a |\Psi_0\rangle$

d. $\langle \Psi_a^r | = \langle \Psi_0 | a_a^+ a_r$

e. $|\Psi_{ab}^{rs}\rangle = a_s^+ a_b a_r^+ a_a |\Psi_0\rangle = a_r^+ a_s^+ a_b a_a |\Psi_0\rangle$

f. $\langle \Psi_{ab}^{rs} | = \langle \Psi_0 | a_a^+ a_r a_b^+ a_s = \langle \Psi_0 | a_a^+ a_b^+ a_s a_r$

Operátory ve formalismu druhého kvantování

Nyní vyjádříme obdobným způsobem, jako u mnoha částicových determinantů, mnoha částicové operátory – ve formalismu kreačních a anihilačních operátorů.

$$O_1 = \sum_{ij} \langle i | h | j \rangle a_i^+ a_j$$

$$O_2 = \frac{1}{2} \sum_{ijkl} \langle ij || kl \rangle a_i^+ a_j^+ a_l a_k$$

Př.: Vezměme HF vlnovou funkci pro minimální bázi molekuly vodíku. Ukažte pomocí druhého kvantování, že

$$|\Psi_0\rangle = |\chi_1 \chi_2\rangle = a_1^+ a_2^+ | \rangle$$

$$\langle \Psi_0 | = \langle | (a_1^+ a_2^+)^+ = \langle | a_2 a_1$$

$$\begin{aligned} \langle \Psi_0 | O_1 | \Psi_0 \rangle &= \sum_{ij} \langle i | h | j \rangle \langle | a_2 a_1 a_i^+ a_j a_1^+ a_2^+ | \rangle \\ &= \langle 1 | h | 1 \rangle + \langle 2 | h | 2 \rangle \end{aligned}$$

Operátory v druhého kvantování

Ukažme si, že je druhé kvantování ekvivalentní našim předchozím závěrům. Vypočteme energii stavu $|\Psi_0\rangle$ pomocí druhého kvantování.

$$|\Psi_0\rangle = |\chi_1 \cdots \chi_a \chi_b \cdots \chi_N\rangle$$

Pro jednoelektronový operátor:

$$\langle \Psi_0 | O_1 | \Psi_0 \rangle = \sum_{ij} \langle i | h | j \rangle \langle \Psi_0 | a_i^+ a_j | \Psi_0 \rangle$$

aby byl tento integrál nenulový, musí indexy i, j náležet do množiny indexů $\{a, b, \dots\}$

$$\langle \Psi_0 | O_1 | \Psi_0 \rangle = \sum_{ab} \langle a | h | b \rangle \langle \Psi_0 | a_a^+ a_b | \Psi_0 \rangle$$

$$a_a^+ a_b = \delta_{ab} - a_b a_a^+$$

$$\langle \Psi_0 | a_a^+ a_b | \Psi_0 \rangle = \delta_{ab} \langle \Psi_0 | \Psi_0 \rangle - \langle \Psi_0 | a_b a_a^+ | \Psi_0 \rangle$$

Pro jednoelektronový operátor (pokr.):

$$\begin{aligned}\langle \Psi_0 | a_b a_a^+ | \Psi_0 \rangle &= 0 \\ \langle \Psi_0 | O_1 | \Psi_0 \rangle &= \sum_{ab} \langle a | h | b \rangle \delta_{ab} = \sum_a \langle a | h | a \rangle\end{aligned}$$

Pro dvouelektronový operátor:

$$\begin{aligned}\langle \Psi_0 | O_2 | \Psi_0 \rangle &= \frac{1}{2} \sum_{ijkl} \langle ij | kl \rangle \langle \Psi_0 | a_i^+ a_j^+ a_l a_k | \Psi_0 \rangle \\ &= \frac{1}{2} \sum_{abcd} \langle ab | cd \rangle \langle \Psi_0 | a_a^+ a_b^+ a_d a_c | \Psi_0 \rangle\end{aligned}$$

Upravme nejdříve druhý integrál \Rightarrow následující snímek

Pro dvouelektronový operátor (pokr.):

$$\begin{aligned}
 \langle \Psi_0 | a_a^+ a_b^+ a_d a_c | \Psi_0 \rangle &= \delta_{bd} \langle \Psi_0 | a_a^+ a_c | \Psi_0 \rangle - \langle \Psi_0 | a_a^+ a_d a_b^+ a_c | \Psi_0 \rangle \\
 &= \delta_{bd} \delta_{ac} \langle \Psi_0 | \Psi_0 \rangle - \delta_{bd} \langle \Psi_0 | a_c a_a^+ | \Psi_0 \rangle \\
 &\quad - \delta_{bc} \langle \Psi_0 | a_a^+ a_d | \Psi_0 \rangle + \langle \Psi_0 | a_a^+ a_d a_c a_b^+ | \Psi_0 \rangle \\
 &= \delta_{bd} \delta_{ac} - \delta_{bc} \delta_{ad} \langle \Psi_0 | \Psi_0 \rangle + \delta_{bc} \langle \Psi_0 | a_d a_a^+ | \Psi_0 \rangle \\
 &= \delta_{bd} \delta_{ac} - \delta_{bc} \delta_{ad}
 \end{aligned}$$

$$\langle \Psi_0 | O_2 | \Psi_0 \rangle = \frac{1}{2} \sum_{ab} \langle ab | ab \rangle - \langle ab | ba \rangle$$

Celková energie je v souhlasu s předchozími závěry.

$$\begin{aligned}
 \langle \Psi_0 | H | \Psi_0 \rangle &= \langle \Psi_0 | O_1 + O_2 | \Psi_0 \rangle \\
 &= \sum_a \langle a | h | a \rangle + \frac{1}{2} \sum_{ab} \langle ab || ab \rangle
 \end{aligned}$$

Př.: Pomocí přesouvání kreačního a anihilačního operátoru, ukažte

$$\begin{aligned}\langle \Psi_a^r | O_1 | \Psi_0 \rangle &= \sum_{ij} \langle i | h | j \rangle \langle \Psi_0 | a_a^+ a_r a_i^+ a_j | \Psi_0 \rangle \\ &= \langle r | h | a \rangle\end{aligned}$$

Př.: Ukažte

$$\langle \Psi_a^r | O_2 | \Psi_0 \rangle = \sum_b^N \langle rb || ab \rangle$$

nápověda: nejdřív ukažte

$$\begin{aligned}\langle \Psi_0 | a_a^+ a_r a_i^+ a_j^+ a_l a_k | \Psi_0 \rangle &= \delta_{rj} \delta_{al} \langle \Psi_0 | a_i^+ a_k | \Psi_0 \rangle - \delta_{rj} \delta_{ak} \langle \Psi_0 | a_i^+ a_l | \Psi_0 \rangle \\ &\quad + \delta_{ri} \delta_{ak} \langle \Psi_0 | a_j^+ a_l | \Psi_0 \rangle - \delta_{ri} \delta_{al} \langle \Psi_0 | a_j^+ a_k | \Psi_0 \rangle\end{aligned}$$