

$$\{ |X_i\rangle, \epsilon_i |X_i\rangle \}$$

$$\Psi = \frac{1}{\sqrt{N!}} |X_1(r_1) \dots X_N(r_N)\rangle$$

- Operátor náhyné kvantů N -^{elektronů} ~~částic~~

$$\rho(\vec{r}) = \sum_{i=1}^N \delta(\vec{r} - \vec{r}_i)$$

$$\rho(\vec{r}) = \langle \Psi | \hat{\rho} | \Psi \rangle = \sum_{i=1}^N \frac{1}{N!} \int d^3r_1 \dots d^3r_N |X_1(r_1) \dots X_N(r_N)\rangle^* |X_1(r_1) \dots X_N(r_N)\rangle \delta(\vec{r} - \vec{r}_i)$$

$$\rho(\vec{r}) = \frac{N(N-1)!}{N!} \sum_{i=1}^N |X_i(r)|^2$$

$$\langle \vec{r} | \hat{J} | X_i \rangle = X_i(\vec{r}) \int d^3r' \frac{\rho(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

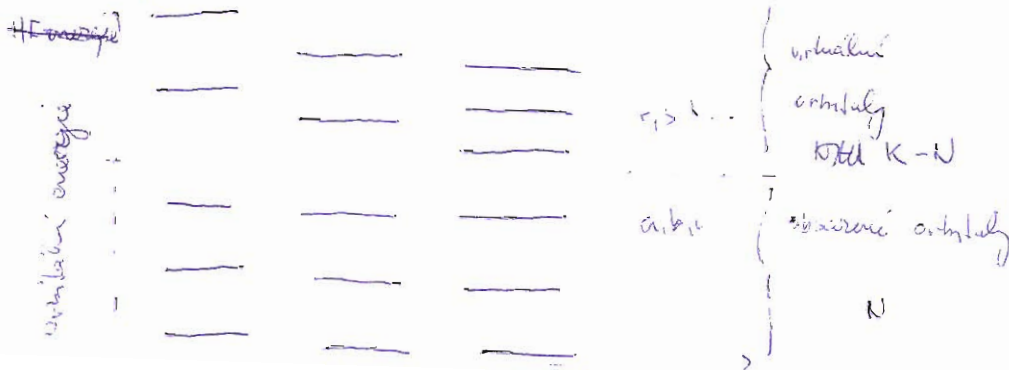
Pod RHF

Pojem virtuálních orbitálů
v 4. mířce

Postbovaný rovnice mají dimenzi K .

→ Maximální množství vl. vektorů, které máme jinou N -elektronů.

Na nejvyšší energii vede řešení spinorbitálů a symetrií vl. částí. Ale virtuální obsazení řešení vede na variace stabilní řešení. ~~Pod~~ řešení se v HF aproximaci zanedbávají stavů.



kvůli here

baze

Hartree-Fockovy rovnice

$$\langle g_k | (\hat{h} + \hat{J} + \hat{K}) | \chi_i \rangle = \epsilon_i | \chi_i \rangle$$

$$| \chi_i \rangle = \sum_j^K S_{ji} | g_j \rangle \quad \sum_j (h_{kj} + J_{kj} + K_{kj}) c_{ji} = \sum_j c_{ji} S_{kj} \epsilon_i$$

$$(\underline{h} + \underline{J} + \underline{K}) \underline{c} = \underline{S} \underline{c} \underline{\epsilon}$$

Zobecněný problém vl. čísel

$$(\underline{F} \underline{c} = \underline{S} \underline{c} \underline{\epsilon})$$



$$\text{Možné řešení: } \underline{S}^{-1/2} \underline{F} \underline{S}^{-1/2} \underline{S}^{1/2} \underline{c} = \underline{S}^{1/2} \underline{c} \underline{\epsilon}$$

$$\underline{\bar{F}} \underline{\bar{c}} = \underline{\bar{c}} \underline{\epsilon} \dots \text{ nedoporučuji. Použít přímo}$$

metodu LAPACK.

Příklad 1 Closed-shell RHF

$$J_{kj} = \langle g_k | \hat{J} | g_j \rangle = \sum_{i=1}^N [g_k g_j | \chi_i \chi_i] = \sum_{i=1}^N \sum_{lm}^K C_{ki}^* C_{mi} [g_k g_j | g_l g_m]$$

$$= 2 \sum_{lm}^{N/2} D_{lm} [k j | l m]$$

$$K_{kj} = \langle g_k | \hat{K} | g_j \rangle = \sum_{i=1}^{N/2} [g_k \chi_i | \chi_i g_j] = \sum_{lm} D_{lm} [k l | m j]$$

Příklad 2 Open-Shell UHF

2 sady rovnic:

$$(\hat{h} + \hat{J}^\alpha + \hat{K}^\alpha) \underline{c}^\alpha = \underline{S}^\alpha \underline{c}^\alpha \underline{\epsilon}^\alpha$$

$$(\hat{h} + \hat{J}^\beta + \hat{K}^\beta) \underline{c}^\beta = \underline{S}^\beta \underline{c}^\beta \underline{\epsilon}^\beta$$

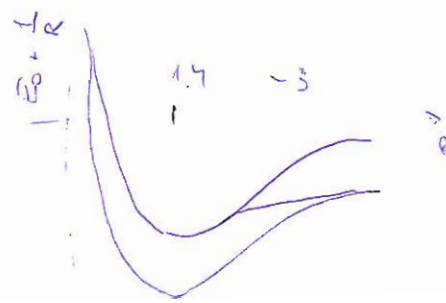
$$J_{kj}^\alpha = J_{kj}^\beta = \sum_{lm}^K \sum_{i=1}^{N^\alpha} C_{ki}^{\alpha*} C_{mi}^\alpha [g_k g_j | g_l g_m] + \sum_{lm}^K \sum_{i=1}^{N^\beta} C_{ki}^{\beta*} C_{mi}^\beta [g_k g_j | g_l g_m]$$

$$K_{kj}^\alpha = \sum_{i=1}^{N^\alpha} C_{ki}^{\alpha*} C_{mi}^\alpha [k m | l j]$$

Pople-Verbel

Příklad 3 ROHF

N/2+1 spinorbitalů



Typický průběh HF kódů:

- 1.) Pro fyzik geometrii spočítá nekrycí bázi $\{c_{ij}\} [k, l, m]$
 2-ek - 4-index, komprese používaná symetrie. Problém 256 kbit.
 1-ekel - $\langle g_i | h | g_j \rangle$
- 2.) Použití semiempirického metodu na orbital c_{ij}
- 3.) Sestava Fockova matice $F = h + J - K$
- 4.) Diagonalizace s vlastními vektory c_{ij}
- 5.) Test konvergence, ΔE_0^{ul} , ΔD_{ij}^{it} , ...

Změna geometrie \rightarrow začína se bodem 1)

Používání báze

- Rovinné vlny, netačena na centrální atom, velké energetické gradienty
- ~~Bez~~ Bore založena na atomárních orbitalech. Na začátku byly ~~na~~

Skalarový orbitaly (STO) $\Delta(\vec{r} - \vec{R}_A) = N$
 $\Delta(x - A_x, y - A_y, z - A_z, \vec{R}_A, \vec{r}) = \Delta(\vec{r} - \vec{R}_A)$

$\Delta(x - A_x, y - A_y, z - A_z, \vec{R}_A, \vec{r}) = N (x - A_x)^{u_x} (y - A_y)^{u_y} (z - A_z)^{u_z} e^{-\xi |\vec{r} - \vec{R}_A|}$
 $[i, j | k, l]$. problematické pro více než 2 centra
 $\int |\Delta|^2 = 1$

primitivní Gaussian $\vec{g}_i(x - A_x, y - A_y, z - A_z, \vec{R}_A, \vec{r}) = N (x - A_x)^{u_x} (y - A_y)^{u_y} (z - A_z)^{u_z} e^{-\alpha_i (\vec{r} - \vec{R}_A)^2}$
 (GTO)

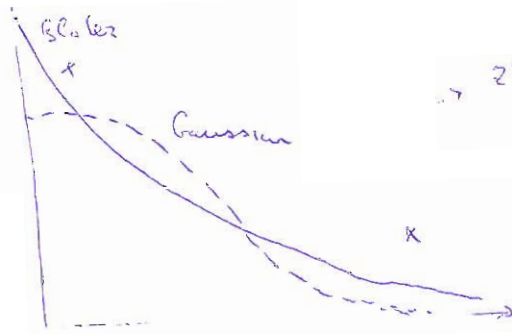
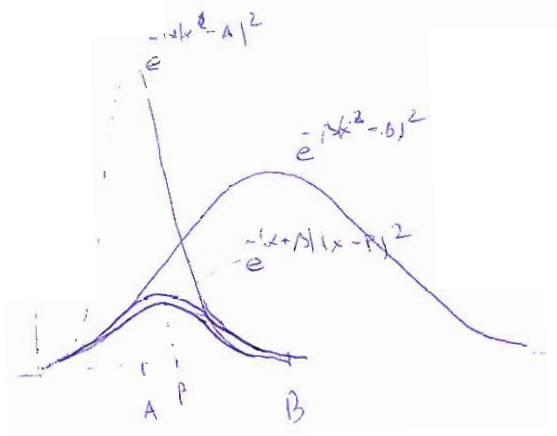
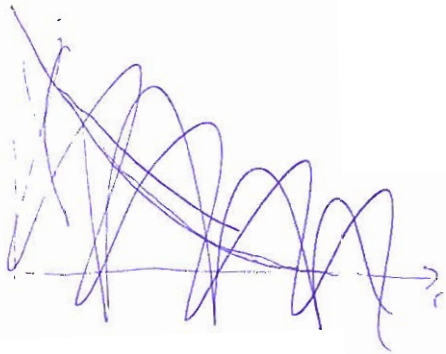
$[i, j | k, l]$.. analytické výrazy v error fci, Stewartových fci, nekompletních gaussian fci.

$[ss | ss] \vec{p}_k = \int e^{-\alpha(\vec{r}-\vec{r}')^2} e^{-\beta(\vec{r}-\vec{b})^2} e^{-\gamma(\vec{r}'-\vec{c})^2} e^{-\delta(\vec{r}-\vec{d})^2} d\vec{r}'$
 $\vec{p} = \frac{\alpha \vec{A} + \beta \vec{B}}{\alpha + \beta}$
 $e^{-\alpha(\vec{r}-\vec{r}')^2} \rightarrow F(\alpha, \beta, \vec{A}, \vec{B})$
 $e^{-\gamma(\vec{r}'-\vec{c})^2} \rightarrow F(\gamma, \delta, \vec{C}, \vec{D})$

$\frac{1}{F} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} ds e^{-s^2} \quad \text{vede na separaci } x, y, z$

Produkt Gaussiánů

Slabý → Gaussián



→ zlyháva pro $r \rightarrow 0$
 $r \rightarrow \infty$

Kombinované Gaussovské baze

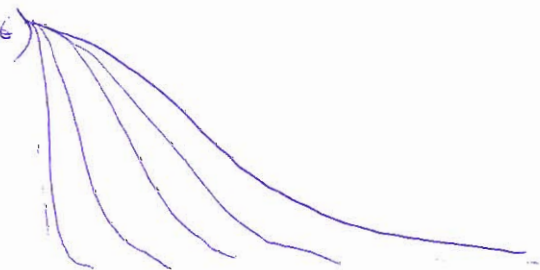
$$\psi(\mu_x, \mu_y, \mu_z, \vec{R}_0, \vec{r}) = \sum_{p=1}^L d_p \psi_p(\mu_x, \mu_y, \mu_z, \vec{R}_1, \vec{r})$$

Optimalizace d_p - fil na STO (STO - Se)

- fil na atomární energii

- Minimální baze pro Hz
- Double zeta baze, triple zeta...

valence double zeta, ...



Přidání polarizačních funkcí ... vyjít l.

Proč se jim říká polarizační?