## IÓN MOLECULAR HeH<sup>2+</sup>

Buscamos una solución aproximada  $\Psi_1$  para el estado fundamental como una combinación lineal de orbitales atómicos  $\varphi_a$  (átomo He) y  $\varphi_b$  (átomo H)

$$\Psi_1 = c_{a1} \varphi_{a1} + c_{b1} \varphi_b$$

Donde  $\phi_i$  son OA de tipo s

$$\varphi_a = \sqrt{\frac{\mathbf{x}_a}{\mathbf{p}}} \, e^{-\mathbf{x}_a r_a}$$

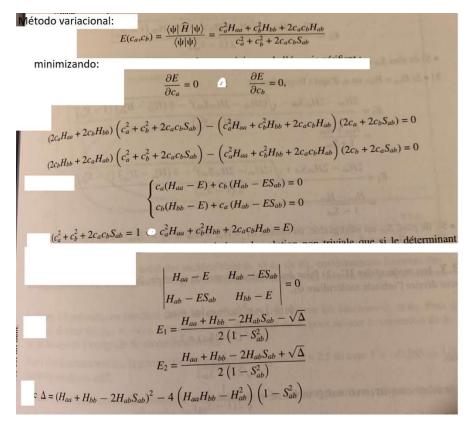
$$\varphi_a = \sqrt{\frac{\mathbf{x}_b}{\mathbf{p}}} e^{-\mathbf{x}_b r_b}$$

en la aproximación de Born-Oppenheimer, el hamiltoniano electrónico de la molécula es:

$$\widehat{H} = \widehat{T} + \widehat{V^a} + \widehat{V^b} = -\frac{1}{2}\Delta - \frac{Z_a}{r_a} - \frac{Z_b}{r_b}$$

Que son los operadores de nergía cinética del electrón y los operadores de energía potencial de interacción electrón-núcleo a (ó b), respectivamente. Se denotará R como la distancia entre los núcleos.

- 1. Con  $Z_a = 2$ ,  $Z_b = 1$ ,  $\xi_a = 2$ ,  $\xi_b = 1$ , optimizar la función de onda del estado fundamental de  $HeH^{2+}$  en función de R.
- 2. Trazar la curva de energía total en función de R
- 3. Para R = 2 u.a. optimizar  $\xi_a$ ,  $\xi_b$  para obtener el mejor orbital molecular posible para el estado fundamental.



Para aplicar el método variacional las integrales necesarias son:

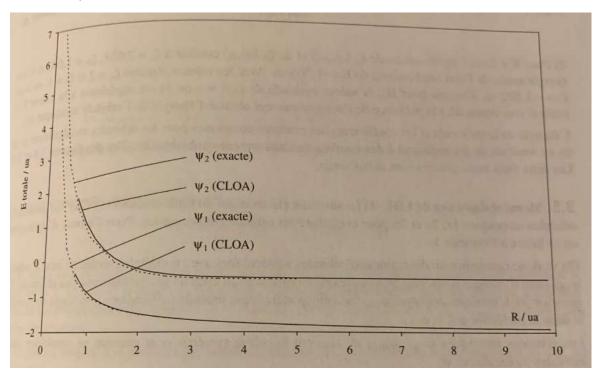
## $\zeta_{a} = \zeta_{b} = \zeta \qquad S_{ab} = \left(1 + \zeta R + \frac{(\zeta R)^{2}}{3}\right) e^{-\zeta R}$ $\zeta_{a} \neq \zeta_{b} \qquad R = 0 \qquad S_{ab} = 8 \frac{(\zeta_{a} \zeta_{b})^{3/2}}{(\zeta_{a} + \zeta_{b})^{3}}$ $R \neq 0 \qquad S_{ab} = \frac{(\zeta_{a} \zeta_{b})^{3/2}}{2} R^{3} \frac{1}{k_{1} k_{2}} \left[e^{(k_{2} - k_{1})} \left(\frac{1}{k_{1}} + \frac{1}{k_{1}^{2}} + \frac{1}{k_{2}} - \frac{1}{k_{2}^{2}}\right)\right]$ $+e^{-(k_1+k_2)}\left(-\frac{1}{k_1}-\frac{1}{k_2^2}+\frac{1}{k_2}+\frac{1}{k_2^2}\right)$ $k_1 = (\zeta_a + \zeta_b) \frac{R}{2}$ $k_2 = (\zeta_a - \zeta_b) \frac{R}{2}$ $T_{aa} = \frac{1}{2}\zeta_a^2$ $T_{ab} = -\frac{\zeta_b V_{ab}^b}{Z_b} - \frac{\zeta_b^2 S_{ab}}{2}$ $V_{aa}^a = -Z_a \zeta_a$ $V_{bb}^a = -Z_a \zeta_b$ R = 0 $V_{bb}^{a} = -Z_{a}\zeta_{b}\left(\frac{1}{\zeta_{b}R} - e^{-2\zeta_{b}R}\left(1 + \frac{1}{\zeta_{b}R}\right)\right)$ $R \neq 0$ $V_{ab}^{a} = -\frac{4Z_{a} (\zeta_{a}\zeta_{b})^{3/2}}{(\zeta_{a} + \zeta_{b})^{2}}$ R = 0 $R \neq 0 \begin{cases} \zeta_{a} = \zeta_{b} = \zeta & V_{ab}^{a} = -Z_{a}\zeta^{2}Re^{-\zeta R}\left(1 + \frac{1}{\zeta R}\right) \\ \zeta_{a} \neq \zeta_{b} & V_{ab}^{a} = -\frac{8Z_{a}(\zeta_{a}\zeta_{b})^{3/2}}{\left(\zeta_{a}^{2} - \zeta_{b}^{2}\right)^{2}R^{2}} \left\{e^{-\zeta_{a}R}(\zeta_{b}R) + e^{-\zeta_{b}R}\left(\frac{R^{2}}{2}(\zeta_{a}^{2} - \zeta_{b}^{2}) - \zeta_{b}R\right)\right\} \end{cases}$ los elementos de matriz del operador H $H_{aa} = \left\langle \varphi_a \middle| \widehat{H} \middle| \varphi_a \right\rangle = T_{aa} + V_{aa}^a + V_{aa}^b$ $H_{ab} = \langle \varphi_a | \widehat{H} | \varphi_b \rangle = T_{ab} + V_{ab}^a + V_{ab}^b$

La aplicación del método conduce a dos estados moleculares:

 $\Psi_1 = c_{a1} \ \phi_a + c_{b1} \ \phi_b \ de$  energía  $E_1$  (estado fundamental) y

 $\Psi_2 = c_{a2} \ \phi_a + c_{b2} \ \phi_b$  de energía  $E_2$  (primer estado excitado)

La siguiente figura muestra la energía total molecular  $(E_1 + Z_a Z_b/R)$  y  $(E_2 + Z_a Z_b/R)$  en función de R, así como la solución exacta, que si presenta un mínimo para  $\psi_2$ ,  $R \approx 4$  u.a. (las otras no, son disociativas)



2. Para R=2 u.a., la optimización de  $\xi_a$  ( $\phi$ 1sHe)y de  $\xi_b$  ( $\phi$ 1sH) conduce a  $\xi_a=2.024$  y  $\xi_b=1.602$  y a una energía total del estado base E=-1.505 u.a. Con los valores iniciales  $\xi_a=2$  y  $\xi_b=1$ , se tenía E=-1.502 u.a. El valor óptimo obtenido es superior a  $Z_i$ /n (efecto anti-pantalla, debido a la presencia del otro núcleo que abate la energía del o.a.  $\phi_i$ .