







Para cada electrón:  $\begin{pmatrix} -\frac{\hbar^2}{2m_e} \nabla^2 - \frac{Ze^2}{r_i} + \sum_{j \neq i}^{n_e} \hat{J}_{ij} \end{pmatrix} \varphi_i = E_i \varphi_i \qquad \begin{array}{l} Ecuaciones \\ de Hartree \\ Operador de Hartree monoelectrónico \\ \end{array}$ Para el electrón 1:  $\begin{pmatrix} h(1) + \sum_{j \neq i}^{n_e} \hat{J}_j(1) \end{pmatrix} \varphi_i(1) = E_i \ \varphi_i(1) \\ \hline \begin{array}{l} Proceedimiento: \\ \end{array}$ 

Se calcula la energía aproximada del electrón 1 y se mejora su función de onda con respecto a la función de prueba.

Se hace lo mismo para los electrones 2, 3, 4 ... $n_e$ 

Método de Hartree:

Una vez resueltas  $n_e$  ecuaciones monoelectrónicas se tienen  $n_e$  funciones de onda mejoradas.

Se empieza de nuevo con el electrón 1, se comparan las energías y las funciones de onda con las anteriores y se repite hasta que no haya cambio significativo entre dos iteraciones consecutivas. Por esto se llama método SCF "Self Consistent Field"

-No relativista -Bohr-Openheimer -a cada e- en un sistema multielectrónico se corresponde una función unielectrónica, llamada espin-orbital $\begin{aligned} \varphi_i(r_i, m_{si}) &= \psi_i(r_i) \eta(m_{si}) &= \alpha  para  m_s = +1/2 \\ \eta(m_{si}) &= \beta  para  m_s = -1/2 \\ \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \left[ (1s\alpha_1)(1s\beta_2) - (1s\beta_1)(1s\alpha_2) \right]  Indistinguibilidad de los e- que puede representarse en forma de determinante de Slater \begin{aligned} \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1, \alpha_1) & \varphi_2(r_2, \alpha_2) \\ \varphi_1(r_1, \beta_1) & \varphi_2(r_2, \beta_2) \end{vmatrix}  cumple con la condición de antisimetría o principio d exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnos y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. Es la forma más sencilla y útil a representar una función de ona multielectrónica.$	Aproximaciones básicas:	
-Bohr-Openheimer -a cada e- en un sistema multielectrónico se corresponde una función unielectrónica, llamada espin-orbital $\varphi_i(r_i, m_{si}) = \psi_i(r_i) \eta(m_{si}) \qquad \eta(m_{si}) = \alpha  para  m_s = +1/2 \\ \eta(m_{si}) = \beta  para  m_s = -1/2 \\ \Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} [(1s\alpha_1)(1s\beta_2) - (1s\beta_1)(1s\alpha_2)] \qquad Indistinguibilidad de los e- que puede representarse en forma de determinante de Slater \Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1, \alpha_1) & \varphi_2(r_2, \alpha_2) \\ \varphi_1(r_1, \beta_1) & \varphi_2(r_2, \beta_2) \end{vmatrix} \qquad cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli,  cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnos  y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. Es la forma más sencilla y útil a  representar una función de ona  multielectrónica.$	-No relativista	
-a cada e- en un sistema multielectrónico se corresponde una función unielectrónica, llamada espin-orbital $\varphi_i(r_i, m_{si}) = \psi_i(r_i) \eta(m_{si}) \qquad \eta(m_{si}) = \alpha  para  m_s = +1/2 \\ \eta(m_{si}) = \beta  para  m_s = -1/2 \\ \Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \left[ (1s\alpha_1)(1s\beta_2) - (1s\beta_1)(1s\alpha_2) \right] \qquad \text{Indistinguibilidad de los e-} \\ \text{que puede representarse en forma de determinante de Slater} \\ \Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1, \alpha_1) & \varphi_2(r_2, \alpha_2) \\ \varphi_1(r_1, \beta_1) & \varphi_2(r_2, \beta_2) \end{vmatrix} \qquad \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli, \\ = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix} \qquad \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli, \\ \text{cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas son iguales.} \\ \text{Es la forma más sencilla y útil a multielectrónica.} \\ \text{Indistinguibilidad de los e-} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o dos columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o dos columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o dos columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o dos columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o dos columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o dos columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o columnator o de onal multielectrónica.} \\ \text{Conditional de signo si se permutan dos filas o columnator o de onal multielectrónica.} \\ Conditional de signo si se permutan do$	-Bohr-Openheimer	
unielectrónica, llamada espin-orbital $\varphi_{i}(r_{i}, m_{si}) = \psi_{i}(r_{i})\eta(m_{si}) \qquad \eta(m_{si}) = \alpha  para  m_{s} = +1/2 \\ \eta(m_{si}) = \beta  para  m_{s} = -1/2 \\ \Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \left[ (1s\alpha_{1})(1s\beta_{2}) - (1s\beta_{1})(1s\alpha_{2}) \right] \qquad \text{Indistinguibilidad de los e-} \\ \text{que puede representarse en forma de determinante de Slater} \\ \Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_{1}(r_{1},\alpha_{1}) & \varphi_{2}(r_{2},\alpha_{2}) \\ \varphi_{1}(r_{1},\beta_{1}) & \varphi_{2}(r_{2},\beta_{2}) \end{vmatrix} \qquad \text{cumple con la condición de antisimetría o principio d exclusión de Pauli, \\ = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_{1}(r_{1})\alpha_{1} & \psi_{2}(r_{2})\alpha_{2} \\ \psi_{1}(r_{1})\beta_{1} & \psi_{2}(r_{2})\beta_{2} \end{vmatrix} \qquad \text{cumple con la condición de antisimetría o principio d exclusión de Pauli, \\ cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnos  y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ Es la forma más sencilla y útil a  representar una función de ona  multielectrónica. \\ \end{array}$	-a cada e- en un sistema multielectrónico	se corresponde una función
$\begin{split} \varphi_{i}(r_{i},m_{si}) &= \psi_{i}(r_{i})\eta(m_{si}) & \eta(m_{si}) = \alpha  para  m_{s} = +1/2 \\ \eta(m_{si}) &= \beta  para  m_{s} = -1/2 \\ \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{bmatrix} (1s\alpha_{1})(1s\beta_{2}) - (1s\beta_{1})(1s\alpha_{2}) \end{bmatrix}  \text{Indistinguibilidad de los e-} \\ \text{que puede representarse en forma de determinante de Slater} \\ \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_{1}(r_{1},\alpha_{1}) & \varphi_{2}(r_{2},\alpha_{2}) \\ \varphi_{1}(r_{1},\beta_{1}) & \varphi_{2}(r_{2},\beta_{2}) \end{vmatrix}  \begin{array}{c} \text{cumple con la condición de antisimetría o principio a exclusión de Pauli, \\ \text{cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas son iguales.} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_{1}(r_{1})\alpha_{1} & \psi_{2}(r_{2})\alpha_{2} \\ \psi_{1}(r_{1})\beta_{1} & \psi_{2}(r_{2})\beta_{2} \end{vmatrix}  \begin{array}{c} \text{cumple con la condición de antisimetría o principio a exclusión de Pauli, \\ \text{cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas dos filas o dos columnas de sencilla y útil a a representar una función de ona multielectrónica. \end{array}$	unielectrónica, llamada espin-orbital	
$\begin{split} \varphi_{i}(r_{i}, m_{si}) &= \psi_{i}(r_{i}) \eta(m_{si})  \eta(m_{si}) = \beta  para  m_{s} = -1/2 \\ \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \left[ (1s\alpha_{1})(1s\beta_{2}) - (1s\beta_{1})(1s\alpha_{2}) \right]  \text{Indistinguibilidad de los e-} \\ \text{que puede representarse en forma de determinante de Slater} \\ \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_{1}(r_{1},\alpha_{1}) & \varphi_{2}(r_{2},\alpha_{2}) \\ \varphi_{1}(r_{1},\beta_{1}) & \varphi_{2}(r_{2},\beta_{2}) \end{vmatrix}  \begin{array}{c} \text{cumple con la condición de antisimetría o principio a exclusión de Pauli, \\ \text{cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas son iguales.} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_{1}(r_{1})\alpha_{1} & \psi_{2}(r_{2})\alpha_{2} \\ \psi_{1}(r_{1})\beta_{1} & \psi_{2}(r_{2})\beta_{2} \end{vmatrix}  \begin{array}{c} \text{cumple con la condición de antisimetría o principio a exclusión de Pauli, \\ \text{cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas que se hace nulo si dos filas o columnas son iguales.} \\ \text{Es la forma más sencilla y útil a multielectrónica.} \\ \end{array}$	$\eta(n)$	$(m_{si}) = \alpha  para  m_s = +1/2$
$\begin{split} \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{bmatrix} (1s\alpha_1)(1s\beta_2) - (1s\beta_1)(1s\alpha_2) \end{bmatrix} & \text{Indistinguibilidad de los e-} \\ \text{que puede representarse en forma de determinante de Slater} \\ \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1,\alpha_1) & \varphi_2(r_2,\alpha_2) \\ \varphi_1(r_1,\beta_1) & \varphi_2(r_2,\beta_2) \end{vmatrix} & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli, \\ &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix} & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli, \\ &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix} & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli, \\ &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix} & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de Pauli, \\ &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix} & cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de function de signo si se permutan dos filas o dos columnas  &= 1 \left  1S\alpha_1 & 1S\alpha_2 \right  & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de function de ond multiplectrónica. \\ &= 1 \left  1S\alpha_1 & 1S\alpha_2 \right  & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de function de ond multiplectrónica. \\ &= 1 \left  1S\alpha_1 & 1S\alpha_2 \right  & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusión de antisimetría o principio de exclusión de function de ond multiplectrónica. \\ &= 1 \left  1S\alpha_1 & 1S\alpha_2 \right  & \text{cumple con la condición de antisimetría o principio de exclusion $	$\varphi_i(r_i, m_{si}) = \psi_i(r_i)\eta(m_{si})  \eta(n_{si}) = \eta(n_{si})$	$(m_{si}) = \beta$ para $m_s = -1/2$
que puede representarse en forma de determinante de Slater $\Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1,\alpha_1) & \varphi_2(r_2,\alpha_2) \\ \varphi_1(r_1,\beta_1) & \varphi_2(r_2,\beta_2) \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$ $= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \\ \psi_1(r_1)\beta_1 & \psi_2(r_2)\beta_2 \end{vmatrix}$	$\Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \left[ (1s\alpha_1)(1s\beta_2) + \right]$	$-(1seta_1)(1slpha_2)]$ Indistinguibilidad de los e-
$\begin{split} \Psi_{He}(1,2) &= \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1,\alpha_1) & \varphi_2(r_2,\alpha_2) \\ \varphi_1(r_1,\beta_1) & \varphi_2(r_2,\beta_2) \end{vmatrix} & cumple con la condición de antisimetría o principio a exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ Es la forma más sencilla y útil a multielectrónica. \\ Es la forma más sencilla y útil a multielectrónica. \\ exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ expresentar una función de ona multielectrónica. \\ exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ expresentar una función de ona multielectrónica. \\ exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ expresentar una función de ona multielectrónica. \\ exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ expresentar una función de ona multielectrónica. \\ exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columnas y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales. \\ expresentar una función de ona multielectrónica. \\ expresentar una función de$	que puede representarse en forma de de	eterminante de Slater
$ = \frac{1}{\sqrt{2!}} \frac{ \psi_1(r_1)\beta_1 + \psi_2(r_2)\beta_2 }{ \psi_1(r_1)\beta_1 + \psi_2(r_2)\beta_2 } $ Es la forma más sencilla y útil a representar una función de ona multielectrónica.	$\Psi_{He}(1,2) = \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(r_1,\alpha_1) & \varphi_2(r_2,\alpha_2) \\ \varphi_1(r_1,\beta_1) & \varphi_2(r_2,\beta_2) \end{vmatrix}$ $- \frac{1}{\sqrt{2!}} \begin{vmatrix} \psi_1(r_1)\alpha_1 & \psi_2(r_2)\alpha_2 \end{vmatrix}$	cumple con la condición de antisimetría o principio a exclusión de Pauli, cambia de signo si se permutan dos filas o dos columna y se hace nulo si dos filas o columnas son iguales.
	$\frac{-\sqrt{2!}}{\sqrt{2!}}  \psi_1(r_1)\beta_1  \psi_2(r_2)\beta_2 $	Es la forma más sencilla y útil a representar una función de ona multielectrónica.



### Método de Hartree-Fock:

#### Procedimiento:

Al igual que ara el método de Hartree se resuelven iterativamente las ecuaciones monoelectrónicas hasta alcanzar la autoconsistencia (hasta que no haya cambios significativos entre las energías y funciones de onda de dos iteraciones consecutivas.

Método SCF "Self Consistent Field"

A las funciones de onda unielectrónicas que se obtienen por este preocedimiento se les conoce como:

orbitales autoconsistentes u orbitales SCF

En principio existe un número infinito de soluciones a las ecuaciones HF Y por tanto un número infinito de orbitales virtuales

En la práctica las ecuaciones HF se resuelven utilizando un conjunto finito de funciones espaciales por lo que se obtiene un número finito de orbitales virtuales, proporcional al número de funciones espaciales utilizadas.

Método de Hartree-Fock-Roothaan:

$$\hat{F}_{i}\psi_{i} = \varepsilon_{i}\psi_{i} \quad \longrightarrow \quad \{\psi_{i}\}^{SCF}, \ \{\varepsilon_{i}\}^{SCF}$$

Si no conozco los orbitales (funciones) ¿Cuáles uso para empezar?

### Roothan:

Los orbitales desconocidos se expanden en una serie de funciones conocidas,  $\phi_{\!v}$ , llamadas funciones de base.

Dado un conjunto finito y conocido de funciones  $\{\phi_{\nu}\}$  cada orbital desconocido puede ser representado como combinación lineal de los orbitales conocidos:

$$\psi_i = \sum_{\nu=1}^m c_{\nu i} \phi_{\nu}$$

En la medida en que se emplee un conjunto de funciones de base más amplio, la representación de los orbitales  $\psi_i$  será más exacta

(los orbitales convergen a aquellos que son funciones propias del operador de Fock)

La solución de las ecuaciones HFR se reduce a determinar los coeficientes de expansión.

# Comparación Métodos Post HF

*<u>Ab-initio</u>*: o de primeros principios, no incluyen parámetros

Exactitud relativa:

$$HF < MP2 < CISD \cong MP4 \cong CCSD < CCSD(T) < Full CI$$

## Fuentes de error:

- 1. La aproximación de Born-Oppenheimer
- 2. El uso de conjuntos de base incompletos
- 3. Correlación electrónica incompleta
- 4. No inclusión de efectos relativistas

Desventaja: Computacionalmente caros

Ventaja: Para moléculas muy pequeñas (<15 e-) resultados muy exactos Para muchas moléculas de interés real, resultados de exactitud comparable al experimento

# Teoría de Funcionales de la Densidad (DFT)

Los métodos DFT se basan en la premisa de que la energía de una molécula en su estado basal puede determinarse a partir de la densidad electrónica en lugar de usar la función de onda. Lo cual es computacionalmente mucho más eficiente.

Funcional:

una función de una función

 $F = f(g) = f(g(r)) \quad g = f(r)$ 

Una función es una regla para ir de una variable a un número Un funcional es una regla para ir de una función a un número

F[g] = n i mero

## Teoremas de Hohenberg y Kohn:

1.- Para un sistema multi-electrónico estable y aislado, la densidad monoelectrónica exacta del estado basal tiene una relación unívoca con el potencial externo , y por lo tanto también con el operador Hamiltoniano y la energía.

2.- Usando la densidad electrónica como un parámetro, existe un principio variacional análogo al de la mecánica ondulatoria. Dada una densidad electrónica aproximada  $\rho'$  (cantidad entera positiva) que integra al número de electrones, la energía dada por esta densidad es superior a la energía exacta del estado base, siempre y cuando se utilice el funcional exacto.



Teoría de Funcionales de la Densidad (DFT)

$$E_{XC} = E_X + E_C \qquad E_{XC} = F[\rho(r)]$$

Local Density Approximation (LDA)

La densidad se modela como la de un gas electrónico homogéneo con densidad electrónica  $\rho$ 

Funciona bien para sólidos pero no para moléculas (subestima 10%)

$$E_X^{LDA} = c_X \int \rho(r)^{4/3} dr$$
  $c_X = -\frac{3}{2} \left(\frac{3}{4\pi}\right)^3$ 

**Generalized Gradient Approximation (GGA)** 

Toma en cuenta la densidad electrónica  $\rho$  y su gradiente (variación de la densidad con la posición.

Funciona bien para sólidos y para moléculas

$$E_X^{GGA} = \int \rho(r)^{4/3} g(x) dr \qquad x = |\nabla \rho| \rho^{-4/3}$$
  
Si:  $g(x) = \alpha = -\frac{3}{2} \left(\frac{3}{4\pi}\right)^{1/3} \longrightarrow E_X^{GGA} = E_X^{LDA}$ 

Functionales de Intercambio, E<sub>x</sub>: -Slater (LSDA): coeficiente teórico, Local, (< 10%) -Xa: coeficiente empírico, se usa cuando no se incluye E<sub>c</sub>, Local  $E_{x}^{X_{\alpha}} = -\frac{9}{8} \left(\frac{3}{4\pi}\right)^{1/3} b \int \rho(r)^{4/3} dr$ -Becke88: Local + correcciones que incluyen gradiente  $g^{Becke88}(x) = \alpha - \frac{bx^2}{1+6bx \sinh^{-1}(x)} \qquad \sinh^{-1}(x) = \ln(x + \sqrt{1+x^2})$   $= \alpha - bx^2 + 6b^2x^4 - \dots \qquad x = |\nabla \rho| \rho^{-4/3}$ -Perdew-Wang 91: incluye gradiente, mejora a Becke88 para límites de pequeñas y grandes x  $g^{PW91}(x) = \alpha - \frac{bx^2 - (b - \beta)x^2 e^{-1.6455x^2} - 10^{-6}x^4}{1+6bx \sinh^{-1}(x) - 10^{-6}x^4 / \alpha} = \alpha - \beta x^2 - 0.00375x^4 - \dots$ -Barone: Modificación de PW91, gradiente (diferentes valores de los parámetros) -Gill96: Incluye gradiente  $g^{G96}(x) = \alpha - bx^{3/2}$ 





Functionales más comunes: B1B96: Functional Híbrido, de un solo parámetro  $c_{op} = 0.0031$   $c_{\alpha\alpha} = c_{\beta\beta} = 0.038$ BHandHLYP: Functional Híbrido,  $0.5E_x^{HF} + 0.5E_x^{LSDA} + E_c^{LYP}$   $0.5E_x^{HF} + 0.5E_x^{LSDA} + 0.5E_x^{Becke88} + E_c^{LYP}$ Functionales definidos por el usuario:  $P_2 E_x^{HF} + P_1 \left( P_4 E_x^{Slater} + P_3 E_x^{no-local} \right) + P_6 E_c^{Local} + P_5 E_c^{no-local}$ 



















Teoría de Funcionales de la Densidad (DFT)

The tests include barrier heights, conformational energy, and the trend in bond dissociation energies of Grubbs' ruthenium catalysts for olefin metathesis. Based on these tests, we recommend:

(1) the M06-2X, BMK, and M05-2X functionals for **main-group thermochemistry** and **kinetics**,

(2) M06-2X and M06 for systems where **main-group thermochemistry**, **kinetics**, and **noncovalent interactions** are all important,

(3) M06-L and M06 for transition metal thermochemistry,

(4) M06 for problems involving multireference rearrangements or reactions where both organic and transition-metal bonds are formed or broken,

(5) M06-2X, M05-2X, M06-HF, M06, and M06-L for the study of noncovalent interactions,

(6) M06-HF when the use of full Hartree-Fock exchange is important, for example, to avoid the error of self-interaction at long range,

(7) M06-L when a local functional is required, because a local functional has much lower cost for large systems.























Teoría de Funcionales de la Densidad (DFT)

Table 1. Accuracy of various QM methods for predicting standard enthalpies of formation ( $\Delta _{f}H_{298}^{0}$ , kcal/mol) for the experimental data of 223 molecules in the G3/99 set

DFT			
XYG3*	1.81	16.67 (SF <sub>6</sub> )	−6.28 (BCl <sub>3</sub> )
M06-2X*	2.93	20.77 (O <sub>3</sub> )	—17.39 (P <sub>4</sub> )
M06*	4.17	11.25 (O₃)	-25.89 (C <sub>2</sub> F <sub>6</sub> )
B2PLYP*	4.63	20.37 (n-octane)	-8.01 (C <sub>2</sub> F <sub>4</sub> )
B3LYP*	4.74	19.22 (SF <sub>6</sub> )	-8.03 (BeH)
M06-L*	5.82	14.75 (PF₅)	-27.13 (C <sub>2</sub> Cl <sub>4</sub> )
BLYP <sup>†</sup>	9.49	41.0 (C <sub>8</sub> H <sub>18</sub> )	-28.1 (NO <sub>2</sub> )
PBE <sup>†</sup>	22.22	10.8 (Si <sub>2</sub> H <sub>6</sub> )	– 79.7 (azulene)
LDA†	121.85	0.4 (Li <sub>2</sub> )	–347.5 (azulene)
Ab initio			
HF*	211.48	582.72 (n-octane)	-0.46 (BeH)
MP2*	10.93	29.21 (Si(CH <sub>3</sub> ) <sub>4</sub> )	-48.34 (C <sub>2</sub> F <sub>6</sub> )
QCISD(T)‡	15.22	42.78 (n-octane)	−1.44 (Na₂)
G2‡	1.88	7.2 (SiF <sub>4</sub> )	-9.4 (C <sub>2</sub> F <sub>6</sub> )
G3‡	1.05	7.1 (PF₅)	-4.9 (C <sub>2</sub> F <sub>4</sub> )

	racy of varia		thode for a	noray bar	riorc
Functional	All (76)	HT38	HAT12	NS16	UM10
DFT					
XYG3*	1.02	0.75	1.38	1.42	0.98
M06-2X <sup>†</sup>	1.20	1.13	1.61	1.22	0.92
B2PLYP*	1.94	1.81	3.06	2.16	0.73
M06†	2.13	2.00	3.38	1.78	1.69
M06-L <sup>†</sup>	3.88	4.16	5.93	3.58	1.86
B3LYP*	4.28	4.23	8.49	3.25	2.02
BLYP <sup>†</sup>	8.23	7.52	14.66	8.40	3.51
PBE <sup>†</sup>	8.71	9.32	14.93	6.97	3.35
LDA <sup>±</sup>	14.88	17.72	23.38	8.50	5.90
Ab initio					
HF‡	11.28	13.66	16.87	6.67	3.82
MP2 <sup>‡</sup>	4.57	4.14	11.76	0.74	5.44
QCISD(T)‡	1.10	1.24	1.21	1.08	0.53

Teoría de	Funcional	les de la L	Densidad (	(DFT)
-----------	-----------	-------------	------------	-------

Table 3. Accuracy of various QM methods for predicting noncovalent interactions

DFT						
M06-2X*	0.30	0.45	0.36	0.25	0.17	0.26
XYG3†	0.32	0.38	0.64	0.19	0.12	0.25
M06*	0.43	0.26	1.11	0.26	0.20	0.21
M06-L*	0.58	0.21	1.80	0.32	0.19	0.17
B2PLYP <sup>†</sup>	0.75	0.35	0.75	0.30	0.12	2.68
B3LYP <sup>†</sup>	0.97	0.60	0.71	0.78	0.31	2.95
PBE <sup>‡</sup>	1.17	0.45	2.95	0.46	0.13	1.86
<b>BLYP</b> <sup>‡</sup>	1.48	1.18	1.67	1.00	0.45	3.58
LDA <sup>‡</sup>	3.12	4.64	6.78	2.93	0.30	0.35
Ab initio						
HF⁺	2.08	2.25	3.61	2.17	0.29	2.11
MP2 <sup>±</sup>	0.64	0.99	0.47	0.29	0.08	1.69
QCISD(T)‡	0.57	0.90	0.62	0.47	0.07	0.95



**Teoría de Funcionales de la Densidad (DFT)** 

 11974
 J. Phys. Chem. A 2009, 113, 11974–11983

 **Performance of Ab Initio and Density Functional Methods for Conformational Equilibria of**  $C_n H_{2n+2}$  Alkane Isomers  $(n = 4-8)^{\uparrow}$ 
**David Gruzman, Amir Karton, and Jan M. L. Martin\*** Department of Organic Chemistry, Weizmann Institute of Science, IL-76100 Rechovot, Israel Received: April 21, 2009; Revised Manuscript Received: July 13, 2009

<u>Teor</u>	<u>Teoría de Funcionales de la Densidad (DFT)</u>															
TABL	E 3:	Compa	rison b	etween	Variou	ıs DFT	Functio	nals (	pc-2	basis set,	without dis	persion cor	rection) a	nd Ou	r Best	
Confor	mer l	Energie	es (kcal/	mol) f	or n-Bu	tane, <i>i</i>	-Pentan	e, and	n-He	exane						
	ref <sup>a</sup>	B1B95	B3LYP	BLYP	M06L	M06	M06-2X	PBE0	PBE	PW6B95	B2GP-PLYP	B2K-PLYP	B2-PLYP	BMK	B3PW91	$MP2^{b}$
										n-Butane						
Т	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000
G	0.598	0.778	0.898	0.925	0.393	0.466	0.522	0.820	0.813	0.712	0.986	0.990	0.986	0.703	0.968	0.561
										n-Pentane						
TT	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000
TG	0.614	0.771	0.912	0.938	0.439	0.526	0.578	0.826	0.813	0.712	0.749	0.724	0.790	0.595	0.922	0.548
GG	0.961	1.239	1.665	1.737	0.339	0.449	0.581	1.444	1.433	1.079	1.383	1.294	1.537	1.048	1.665	0.778
GX	2.813	3.131	3.459	3.417	2.433	2.467	2.585	3.345	3.220	2.947	3.226	3.174	3.312	2.868	3.565	2.783
										n-Hexane						
TTT	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000	0.000
GIT	0.595	0.768	0.905	0.928	0.355	0.427	0.502	0.820	0.803	0.702	0.726	0.699	0.773	0.651	0.914	0.517
TGI	0.604	0.808	0.942	0.960	0.441	0.500	0.541	0.861	0.839	0.745	0.750	0.719	0.804	0.745	0.957	0.517
GTG	1 1 78	1.501	1.705	1.859	0.400	0.527	1.004	1.542	1.550	1.195	1.410	1.506	1.580	1.145	1.769	1.011
G <sup>+</sup> T <sup>+</sup> G <sup>-</sup>	1 302	1.608	1.871	1.908	0.845	1.065	1.004	1 714	1.669	1.419	1.563	1.517	1.500	1.520	1.890	1.011
GGG	1.250	1.823	2.595	2.728	0.390	0.594	0.751	2.238	2.252	1.561	1.983	1.822	2.258	1.586	2.597	0.914
G <sup>+</sup> X <sup>-</sup> T <sup>+</sup>	2.632	3.019	3.421	3.390	2.241	2.303	2.339	3.260	3.148	2.820	3.066	3.001	3.177	2.919	3.502	2.554
T <sup>+</sup> G <sup>+</sup> X <sup>-</sup>	2.740	3.122	3.449	3.419	2.325	2.359	2.468	3.318	3.181	2.922	3.130	3.068	3.233	2.907	3.549	2.654
G <sup>+</sup> X <sup>-</sup> G <sup>-</sup>	3.283	3.737	4.313	4.317	2.647	2.815	2.953	4.051	3.915	3.498	3.818	3.730	3.966	3.458	4.371	3.143
X <sup>+</sup> G <sup>-</sup> G <sup>-</sup>	3.083	3.713	4.376	4.422	2.216	2.432	2.631	4.072	3.947	3.386	3.725	3.613	3.915	3.270	4.497	2.912
$X^{+}G^{-}X^{+}$	4.925	5.566	6.227	6.207	4.199	4.480	4.514	5.957	5.734	5.199	5.593	5.501	5.750	5.179	6.406	4.860
rmsa-		0.44	0.90	0.95	0.57	0.41	0.51	0.69	0.61	0.22	0.47	0.58	0.01	0.20	0.97	0.16
								With St	andard	"-D" Dispe	rsion Correction					
rmsd <sup>a</sup>		0.86	0.90	1.13	0.91	0.84	0.31	0.52	0.69	0.64	0.21	0.13	0.34	0.92	0.09	0.15
S <sub>6</sub>		0.75	1.05	1.20	0.20	0.25	0.00	0.70	0.75	0.50	0.40	0.30	0.55	0.65	1.10	(-0.16)
								With	Ad H	oc Dispersio	n Correction					
rmsd <sup>e</sup>		0.04	0.03	0.06	0.06	0.06	0.04	0.03	0.05	0.04	0.02	0.02	0.05	0.06	0.05	
S <sub>6</sub>		0.25	0.52	0.54	(-0.33)	(-0.24)	(-0.18)	0.40	0.35	0.13	0.28	0.22	0.36	0.11	0.56	















Teor	ía de Fun	cional	es de la	a Dens	idad (L	DFT)							
<i>Table</i> Sets	2. Statistical	Performa	nce Indica	ators (in k	cal/mol) fo	or the MB08-	931, MB	08-OR(	G, and B	oth (ME	308-165	) Bench	nmark
									MB08-1	65			
		MB08-93	31 QZVP	MB08-OF	rg qzvp		TZVPI	D			Q	ZVP	
entry	method	MAD	rmsd	MAD	rmsd	MAD	MD	rmsd	$\Delta_{\text{Min-Max}}$	MAD	MD	rmsd	$\Delta_{\text{Min-Max}}$
						DFT							
1	S-VWN	22.4	28.7	17.9	24.4	19.4	14.1	25.5	134.9	20.3	16.2	26.8	138.5
2	Slater-Dirac	16.2	20.9	14.2	18.6	14.9	7.6	19.4	112.5	15.1	9.9	19.8	95.9
3	PBE-D	10.0	12.4	9.6	12.0	9.6(9.2) a	2.8	12.4	86.0	9.8	4.9	12.2	69.6
4	B97-D	9.7	12.3	10.9	14.6	11.5	-5.7	15.2	92.3	10.3	-3.5	13.5	87.1
5	TPSS-D	9.2	11.8	10.7	13.7	10.4(11.1) <sup>a</sup>	-2.7	14.1	79.5	10.0	-0.7	12.8	66.3
6	PBEh	8.0	10.0	9.1	12.0	9.3	-2.9	12.7	86.9	8.6	-0.5	11.1	69.6
7	B3-LYP-D	6.2	8.0	7.0	9.4	7.8(10.0) <sup>a</sup>	-4.8	10.5	55.4	6.6	-2.7	8.8	49.1
8	M05	6.4	8.0	7.5	9.6	8.0	-3.7	10.1	58.7	7.0	-1.3	8.9	57.6
9	M05-2X	7.8	11.3	5.7	8.2	6.3	1.2	8.9	70.0	6.8	3.5	9.9	72.2
10	BMK	5.1	6.3	5.9	8.0	6.5	-2.8	8.8	54.4	5.5	-1.1	7.3	50.9
11	MPW1B95	5.6	6.9	5.6	7.3	6.1	-1.9	8.2	54.7	5.6	0.1	7.1	40.8
12	M06	6.3	8.1	5.6	7.0	7.2	-4.3	9.6	48.5	6.0	-2.2	7.6	40.4
13	M06-2X	5.0	7.1	4.6	6.0	4.6	2.1	6.2	44.6	4.8	3.9	6.6	33.1
14	PW6B95	4.5	5.8	5.1	6.5	5.5	-2.8	7.7	48.6	4.8	-0.7	6.1	33.9
15	B2-PLYP-D	3.7	4.8	4.5	6.1	6.2(7.9) <sup>a</sup>	-5.6	8.4	38.7	4.1	-2.6	5.5	29.7
						WFT							
16	HF	24.0	29.6	28.0	37.0	26.6	-23.0	33.6	133.2	26.1	-22.4	33.7	158.7
							MAD	MD	rr	nsd	$\Delta_{\text{Min-Ma}}$	ux.	
17	CCSD/cc-r	VQZ					5.6	-5	2 ->	77	34.3		
18	CCSD(T)/c	c-nVDZ					14.2	-13	9 1	82	78.3		
19	CCSD(T)/c	c-nVTZ					5.5	-5	3	7.0	24.6		
20	CCSD(T)/c	c-nVQZ					2.6	-2	5	3.4	11.8		
21	CCSD(T)/c	c-pV(DT)Z					2.8	-2.	4	3.8	17.8		
<sup>a</sup> Va	lues without DF	T-D <sup>26</sup> disp	ersion cori	ection in pa	arentheses								



