

# Química cuántica I: Sistemas de dos partículas; oscilador armónico

Jesús Hernández Trujillo

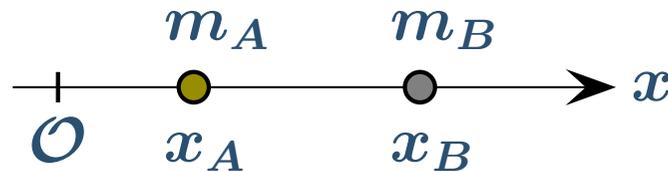
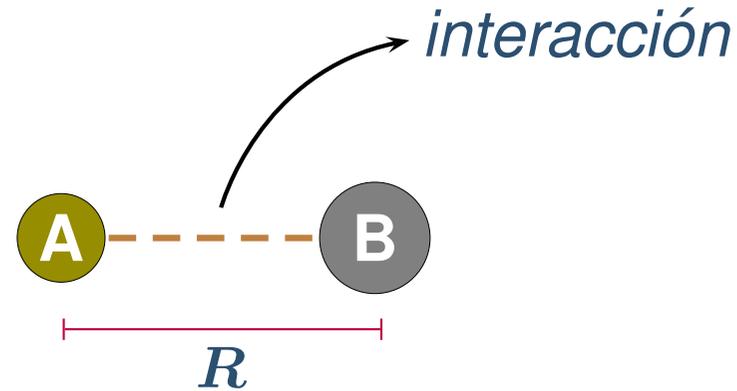
# Sistema clásico de dos partículas

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico



Segunda ley de Newton:

$$F_A(x_A, x_B) = m_A \frac{d^2 x_A}{dt^2} \quad (1)$$

$$F_B(x_A, x_B) = m_B \frac{d^2 x_B}{dt^2} \quad (2)$$

Sistema de ecs.  
diferenciales aco-  
pladas.

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

Además, por la tercera ley de Newton,  $F_A = -F_B$ , por lo que:

$$F_A(x_A, x_B) + F_B(x_A, x_B) = 0 \quad (3)$$

Mediante el cambio de variables

$$x_{\text{cm}} = \frac{m_A x_A + m_B x_B}{M} \quad (4)$$

$$x = x_B - x_A - R_0 \quad (5)$$

donde

$$M = m_A + m_B \quad (6)$$

se desacopla el sistema de ecuaciones diferenciales.

Nota:  $R_0$  es relevante en el oscilador armónico; se puede omitir en otros casos.

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

Al sustituir (1) y (2) en (3):

$$m_A \frac{d^2 x_A}{dt^2} + m_B \frac{d^2 x_B}{dt^2} = 0$$
$$\frac{d^2}{dt^2} [m_A x_A + m_B x_B] = 0$$

Sustituir (4) en la igualdad anterior:

$$\frac{d^2 [M x_{\text{cm}}]}{dt^2} = 0$$

Por lo tanto:

$$\frac{d^2 x_{\text{cm}}}{dt^2} = 0 \tag{7}$$

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

Es decir:

$$v_{\text{cm}} = \frac{dx_{\text{cm}}}{dt} = \text{cte} \quad (8)$$

- $x_{CM}$  es la posición del centro de masa.
- La velocidad del centro de masa,  $v_{\text{cm}}$ , es constante en el tiempo.

## Ejercicios:

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

1. **Tarea:** De (4) y (5), despeja  $x_A$  y  $x_B$  en términos de  $x$  y  $x_{cm}$  para obtener:

$$x_A = -\frac{m_B}{M}(R_0 + x) + x_{cm}$$

$$x_B = \frac{m_A}{M}(R_0 + x) + x_{cm}$$

2. Con estos resultados y la definición de energía cinética,  $E_c = \frac{1}{2}m_A v_A^2 + \frac{1}{2}m_B v_B^2$ , obtén

$$E_c = E_{c,tras} + E_{c,int} = \frac{1}{2}M v_{cm}^2 + \frac{1}{2}\mu v^2$$

donde  $v = dx/dt$ , y 
$$\mu = \frac{m_A m_B}{M} = \frac{m_A m_B}{m_A + m_B}$$

 *masa reducida del sistema*

La energía mecánica del movimiento interno del sistema es

$$E = \frac{1}{2}\mu v^2 + V(x)$$

*energía potencial de interacción*

Ejemplos:

- Oscilador armónico:  $V(x) = \frac{1}{2}kx^2$

En tres dimensiones (coord. esféricas).

- Rotor rígido.

$$V(r, \theta, \phi) = \text{constante}$$

- Átomo de hidrógeno.

$$V(r, \theta, \phi) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}, \quad e: \text{carga del electrón.}$$

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

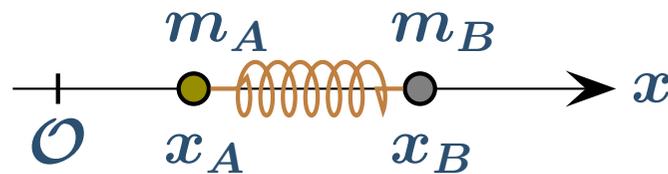
❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

# Oscilador armónico clásico

El oscilador armónico es un modelo para estudiar las oscilaciones internas en una molécula.

## Modelo de enlace: Ley de Hooke



$$x = (x_B - x_A) - R_0$$

deformación

distancia de equilibrio

$$F_A = m_A \frac{d^2 x_A}{dt^2} = kx \quad (9)$$

$$F_B = m_B \frac{d^2 x_B}{dt^2} = -kx \quad (10)$$

Nota que

$x > 0$  : extensión;  $x = 0$  : equilibrio;  $x < 0$  : compresión

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

- Ecuación de movimiento interno:

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{k}{\mu} x = 0 \quad (11)$$

- Las ecuaciones acopladas (10) y (11) se desacoplan en (7) y (12) en el caso del oscilador armónico.
- La ec. (12) es de interés para describir el movimiento interno del sistema de dos partículas.

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

- Frecuencia de oscilación:

$$\nu = \frac{\omega}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{\mu}}$$

- Trayectoria:

$$x(t) = A \operatorname{sen}(\omega t + \phi)$$

- Energía mecánica:

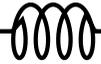
$$E = \frac{1}{2} \mu v^2 + \frac{1}{2} k x^2$$

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

- Un partícula de masa  $\mu$  bajo la acción de una fuerza armónica con constante  $k$ .
  - Al caracterizar esta partícula, se describe el movimiento interno del sistema de dos partículas, A--B.
  - La frecuencia del oscilador es

$$\nu = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{\mu}}$$

# Oscilador armónico cuántico

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

Ecuación de Schrödinger independiente del tiempo:

$$-\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{d^2\psi}{dx^2} + \frac{1}{2}kx^2 \psi(x) = E\psi(x) \quad (12)$$

Funciones de onda y energías:

$$\psi_v(x) = N_v H_v(\beta^{1/2}x) e^{-\beta x^2/2} \quad (13)$$

$$E_v = \left(v + \frac{1}{2}\right) h\nu, \quad v = 0, 1, \dots \quad (14)$$

donde

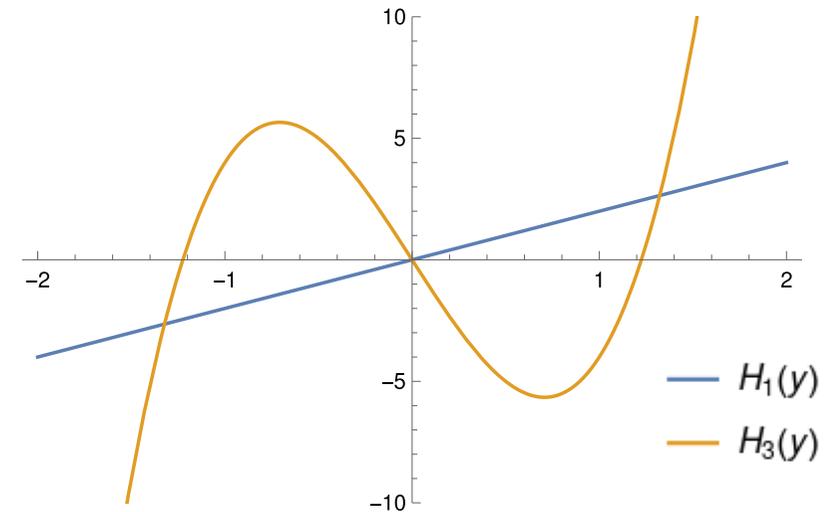
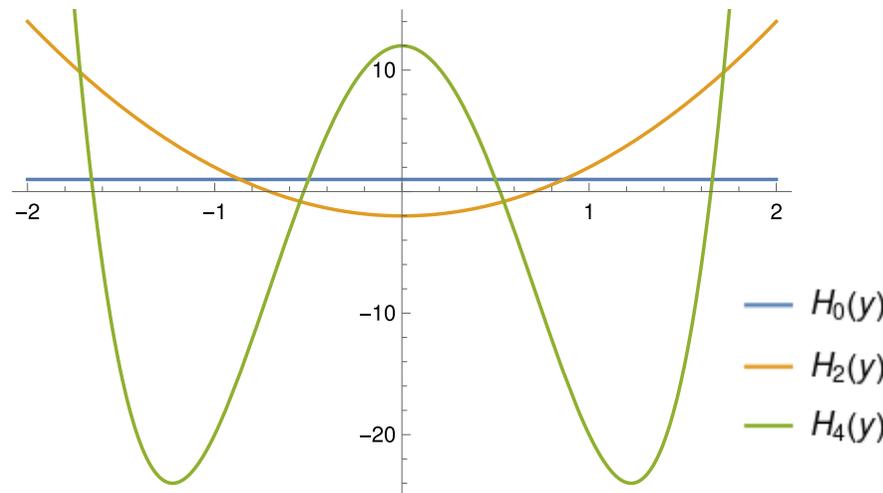
$$\beta = \sqrt{\frac{k\mu}{\hbar^2}}, \quad N_v = \frac{1}{(2^v v!)^{1/2}} \left(\frac{\beta}{\pi}\right)^{1/4}$$

# $H_v(y)$ : polinomios de Hermite.

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

Por ejemplo:

$v$	$H_v(y)$
0	1
1	$2y$
2	$4y^2 - 2$
3	$8y^3 - 12y$
4	$16y^4 - 48y^2 + 12$



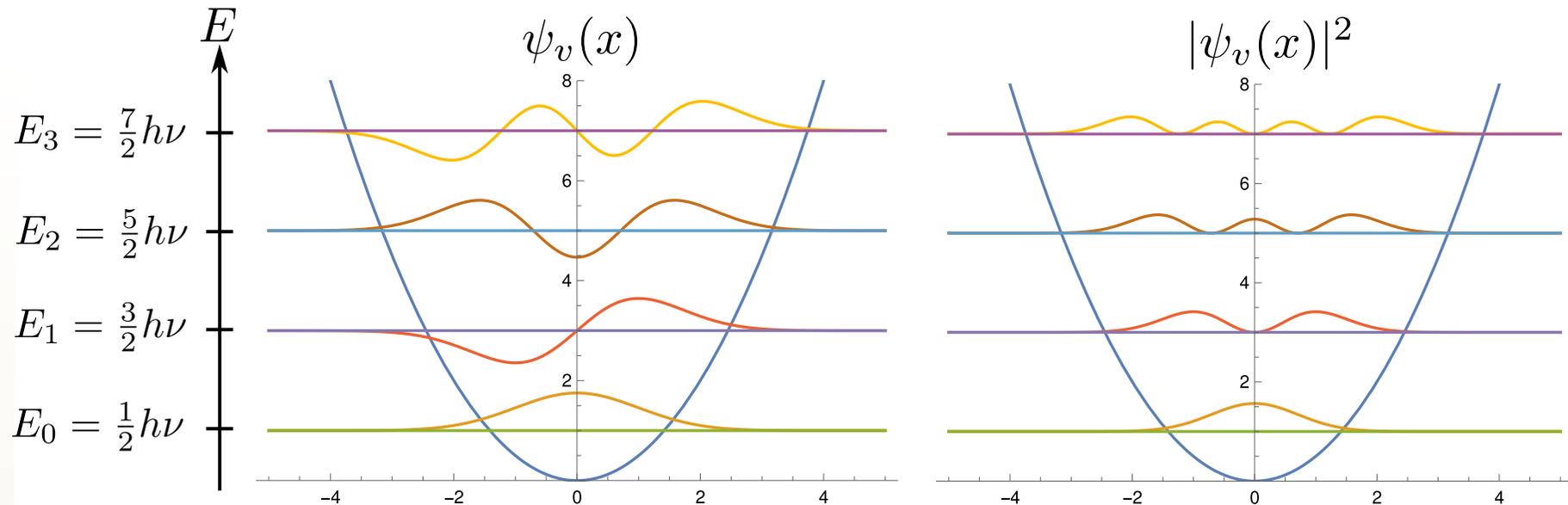
- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

Las primeras funciones de onda son:

	$N_v H_v(\beta^{1/2}x) e^{-\beta x^2/2}$
$\psi_0(x)$	$(\beta/\pi)^{1/4} e^{-\beta x^2/2}$
$\psi_1(x)$	$\frac{1}{\sqrt{2}} (\beta/\pi)^{1/4} [2\sqrt{\beta}x] e^{-\beta x^2/2}$
$\psi_2(x)$	$\frac{1}{2\sqrt{2}} (\beta/\pi)^{1/4} [4\beta x^2 - 2] e^{-\beta x^2/2}$
$\psi_3(x)$	$\frac{1}{4\sqrt{3}} (\beta/\pi)^{1/4} [8\beta^{3/2}x^3 - 12\sqrt{\beta}x] e^{-\beta x^2/2}$

⇒ Dado que los polinomios de Hermite tienen paridad definida, las funciones de onda también la tienen.

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico



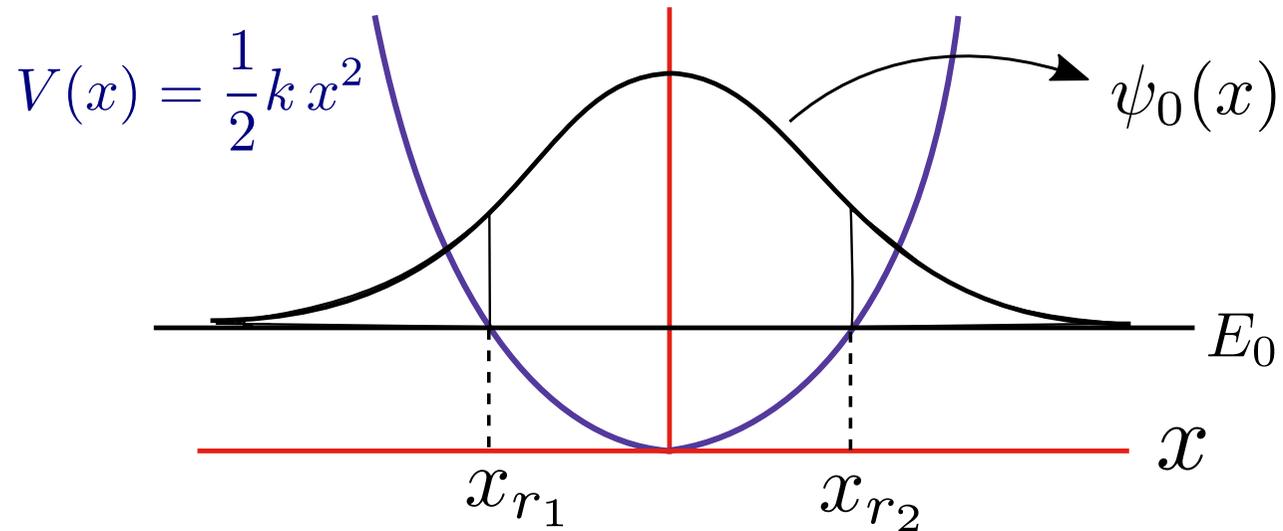
- Niveles igualmente espaciados:  $\Delta E = E_{v+1} - E_v = h\nu$
- Dado que no hay degeneración:  $\int_{-\infty}^{\infty} \psi_v(x) \psi_{v'}(x) dx = \delta_{v,v'}$
- Energía de punto cero:  $\frac{1}{2} h\nu$
- A  $v$  grandes, la probabilidad aumenta hacia mayores amplitudes de oscilación.
- Hay amplitudes en la región clásicamente prohibida.

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

Función de onda para  $\nu = 0$ :

$$\psi_0(x) = \left(\frac{\beta}{\pi}\right)^{1/4} e^{-\beta x^2/2}$$

$$E_0 = \frac{1}{2} h\nu$$



- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

## Ejercicio:

Las oscilaciones de los átomos alrededor de sus posiciones de equilibrio en la molécula HI pueden ser modeladas por un oscilador armónico con constante de fuerza de 313.8 N/m. Calcula la energía de punto cero y la separación de los niveles energéticos vibracionales de la molécula.

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

## Efecto túnel:

Encuentra la probabilidad de encontrar a la partícula en la región clásicamente prohibida en el estado  $v = 1$ .

Datos de  $^{75}\text{Br}^{19}\text{F}$  (McQuarrie, *Physical Chemistry*, p. 168):

- masa reducida:  $\mu = 2.52 \times 10^{-26}$  kg
- Frecuencia vibracional:  $\nu = 1.13924 \times 10^{14}$  Hz.

$$P(x \geq x_r) = \int_{x_r}^{\infty} |\psi_v(x)|^2 dx$$

donde  $x_r$  es solución de

$$\left(v + \frac{1}{2}\right) h\nu = \frac{1}{2} kx_r^2$$

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

$v$	$x_r/\text{pm}$	$P(x \geq x_r)$
0	7.64606	0.0786496
1	13.2434	0.0558051
2	17.0971	0.0475347
3	20.2296	0.0427414
4	22.9382	0.0394632
5	25.3591	0.0370171
6	27.5683	0.0350905
7	29.6131	0.0335151
8	31.5255	0.0321935
9	33.3284	0.0310594
10	35.0387	0.030072

## Actividad opcional. Puedes generar la tabla anterior con el siguiente código de Mathematica:

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

```
In[ ]:= psi[x_, n_] := (Nn = (beta / Pi) ^ (1 / 4) / Sqrt[2 ^ n n!];  
      beta = Sqrt[m k] / hbar;  
      y = Sqrt[beta] x;  
      Nn HermiteH[n, y] Exp[-y ^ 2 / 2])  
  
In[ ]:= ene[n_] := (n + 1 / 2) hbar Sqrt[k / m]
```

Efecto túnel. Encontrar la probabilidad de encontrar a la partícula en la región clásicamente prohibida en el estado  $n=1$ .

Datos de  $^{75}\text{Br}^{19}\text{F}$  (Physical Chemistry, McQuarrie, p. 168).

masa reducida:  $m=2.52 \times 10^{-26}$  kg

$\nu=1.13924 \times 10^{14}$  Hz

```
In[ ]:= m = 2.52 * 10 ^ (-26); nu = 1.13924 * 10 ^ 14;
```

```
In[ ]:= k = (2 Pi nu) ^ 2 m  
      hbar = 6.626 * 10 ^ (-34) / (2 Pi);
```

```
In[ ]:= Do[xr[[n]] = x /. Solve[ene[n] == 0.5 k x ^ 2, x];  
      prob = Integrate[psi[x, n] ^ 2, {x, xr[[n, 2]], Infinity}];  
      If[n == 0, Print["      xr/pm      probabilidad(x>=xr)"]];  
      Print["v=", n, ":      ", 10 ^ 12 xr[[n, 2]], ",      ", prob], {n, 0, 15}]
```

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

Relaciones de recurrencia de los polinomios de Hermite:

$$H_{v+1}(y) - 2yH_v(y) + 2vH_{v-1}(y) = 0 \quad (15)$$

$$H'_v(y) = 2vH_{v-1}(y) \quad (16)$$

Fórmula de Rodrigues:

$$H_v(y) = (-1)^v e^{y^2} \frac{d^v e^{-y^2}}{dy^v}$$

Ejemplo:

$$\begin{aligned} H_2(y) &= (-1)^2 e^{y^2} \frac{d^2 e^{-y^2}}{dy^2} \\ &= e^{y^2} [-2e^{-y^2} + 4e^{-y^2} y^2] = 4y^2 - 2 \end{aligned}$$

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

Las relaciones de recurrencia permiten obtener valores esperados de operadores mecanico-cuánticos.

Ejemplos:

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_v(x) x \psi_v(x) dx = 0$$

$$\langle x^2 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_v(x) x^2 \psi_v(x) dx = \frac{2v + 1}{2\beta}$$

$$\langle p_x \rangle = -i\hbar \int_{-\infty}^{\infty} \psi_v(x) \frac{d\psi_v(x)}{dx} dx = 0$$

$$\langle p_x^2 \rangle = -\hbar^2 \int_{-\infty}^{\infty} \psi_v(x) \frac{d^2\psi_v(x)}{dx^2} dx = \hbar^2 \beta (v + 1/2)$$

## Ejercicios:

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

1. Obtén  $\langle x \rangle$  y  $\langle p_x \rangle$ .
2. La frecuencia vibracional fundamental de  $N_2$  es  $2330 \text{ cm}^{-1}$  y  $R_{eq} = 109.4 \text{ pm}$ . Calcula el desplazamiento cuadrático medio de la molécula,

$$\text{RMSD} = \sqrt{\langle x^2 \rangle},$$

en el estado basal vibracional.

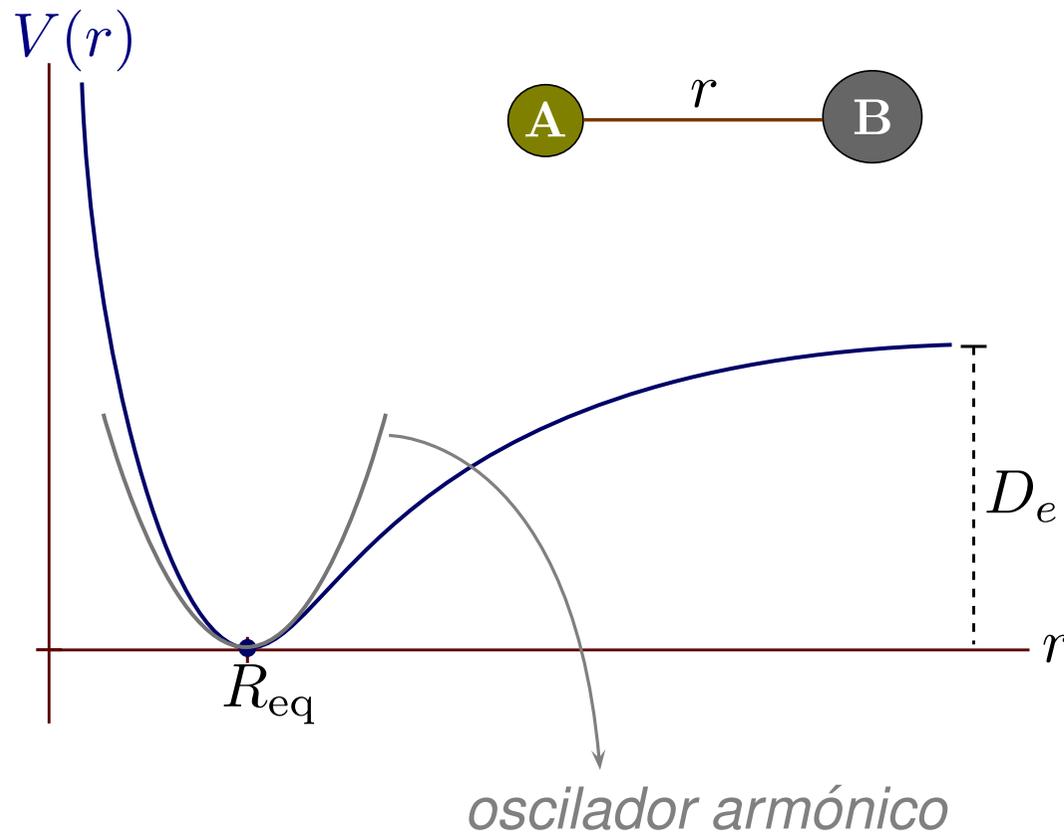
3. Tarea: A partir de  $\langle x^2 \rangle$  y  $\langle p_x^2 \rangle$  obtén

$$\langle E \rangle = (v + 1/2)h\nu.$$

4. Tarea: Analiza el principio de incertidumbre de Heissenberg para el oscilador armónico.

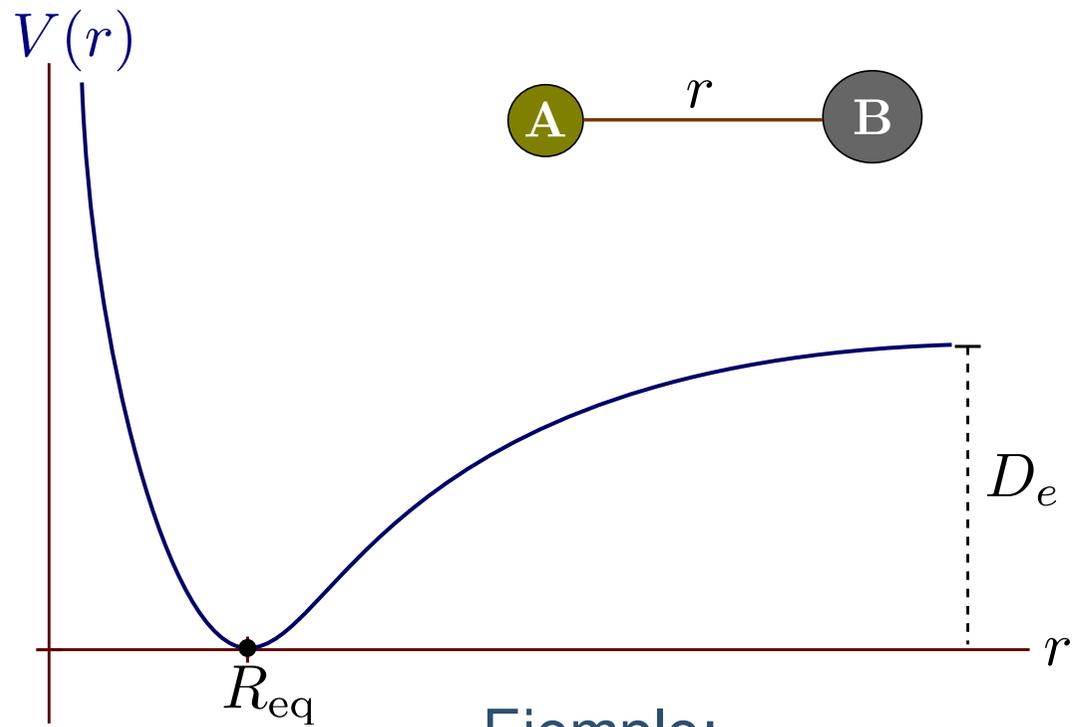
# Oscilador no armónico

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico



$D_e$ : energía de disociación

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico



Ejemplo:

- Potencial de Morse:

$$V(r) = D_e [1 - e^{-\beta(r - R_{eq})}]^2$$

$\{D_e, \beta, R_{eq}\}$ : constantes.

$V(R)$  en series de Taylor alrededor de  $r = R_{\text{eq}}$ :

$$V(r) = V(R_{\text{eq}}) + \left. \frac{dV}{dr} \right|_{R_{\text{eq}}} (r - R_{\text{eq}}) + \frac{1}{2!} \left. \frac{d^2V}{dr^2} \right|_{R_{\text{eq}}} (r - R_{\text{eq}})^2 + \frac{1}{3!} \left. \frac{d^3V}{dr^3} \right|_{R_{\text{eq}}} (r - R_{\text{eq}})^3 + \dots$$

Dado que  $V(R_{\text{eq}}) = 0$  y  $V(r)$  es mínimo en  $r = R_{\text{eq}}$ :

$$V(r) = \frac{1}{2}k (r - R_{\text{eq}})^2 + \frac{1}{6}\gamma (r - R_{\text{eq}})^3 + \dots$$

donde

$$k = \left. \frac{d^2V}{dr^2} \right|_{R_{\text{eq}}}, \quad \gamma = \left. \frac{d^3V}{dr^3} \right|_{R_{\text{eq}}}$$

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

En términos de la deformación,  $x = r - R_{\text{eq}}$ :

$$V(x) = \frac{1}{2}k x^2 + \frac{1}{6}\gamma x^3 + \dots$$

donde

$$k = \left. \frac{d^2V}{dx^2} \right|_{x=0}, \quad \gamma = \left. \frac{d^3V}{dx^3} \right|_{x=0}$$

A segundo orden, se recupera el oscilador armónico simple:

$$V(x) = \frac{1}{2}k x^2$$

⇒ *Funciona bien a deformaciones pequeñas*

- ❖ Sistema clásico de dos partículas
- ❖ Oscilador armónico clásico
- ❖ Oscilador armónico cuántico
- ❖ Oscilador no armónico

❖ Sistema clásico de dos partículas

❖ Oscilador armónico clásico

❖ Oscilador armónico cuántico

❖ Oscilador no armónico

## Ejercicio:

1. Expresa al potencial de Morse como serie de Taylor a tercer orden en términos de  $x$ .
2. Para  ${}^1\text{H}^{35}\text{Cl}$ :  $\bar{\nu} = 2886 \text{ cm}^{-1}$  y  $D_e = 440.2 \text{ kJ/mol}$ . Obtén los valores de  $k$  y  $\gamma$  para esta molécula.

## Respuesta:

$$k = 481.5 \text{ N/m}, \quad \gamma = -2.622 \times 10^{13} \text{ (unidades?)}$$

3. Puedes trazar la gráfica del potencial de Morse y sus aproximaciones a órdenes 2 y 3, respectivamente, para hacer las comparaciones pertinentes.