

Considere una partícula que se mueve en un pozo potencial de largo $L = a + b$, en el punto a , el pozo tiene una separación que define un potencial desde 0 a a y de a a b , lo cual produce que la función de onda esté separada en dos partes.

$$\psi(x, 0) = \begin{cases} A \sin(kx) & \text{Si } 0 < x < a \\ A \frac{\sin(ka)}{\sin(b-a)} \sin(k(b-x)) & \text{Si } a < x < b \end{cases}$$

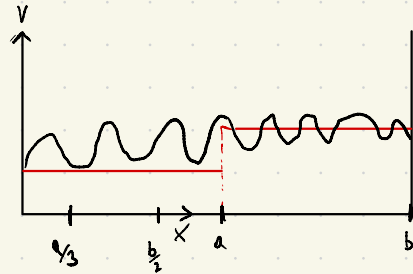
Con k una constante conocida.

- Determine el valor de A tal que la función esté normalizada.
- Encuentre la probabilidad de encontrar la partícula en $[0, a]$.
- Encuentre la probabilidad de encontrar la partícula en $[a, b]$.
- Encuentre la probabilidad de encontrar la partícula en $[a/3, b/2]$.

$$\hat{H} = T + V$$

$$T = \frac{\hat{p}^2}{2m} = \frac{\hbar^2}{2m} \left(-i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \right)^2$$

$$\hat{H}\psi = i\hbar \frac{d}{dt} \psi$$



$$a) \langle \psi | \psi \rangle = 1 = \int_{-a}^a \psi^* \psi dx$$

Asumiendo que fuera del potencial $\psi = 0$

$$1 = \langle \psi | \psi \rangle = \int_0^b \psi^* \psi dx = \int_0^a A \sin(kx) A \sin(kx) dx + \int_a^b A^2 \frac{\sin^2(ka)}{\sin^2(b-a)} \sin^2(k(b-x)) dx$$

La primera integral

$$\begin{aligned} \int_0^a A^2 \sin^2(kx) dx &= A^2 \left(\frac{x}{2} - \frac{\sin(2kx)}{4k} \right) \Big|_0^a \\ &= A^2 \left(\frac{a-0}{2} - \frac{\sin(2ka)}{4k} + \frac{\sin(2k \cdot 0)}{4k} \right) \end{aligned}$$

$$= A^2 \left[\frac{a}{2} - \frac{\sin(2Ka)}{4K} \right]$$

La segunda integral

$$\int_a^b A^2 \left(\frac{\sin(Kx)}{\sin(b-a)} \right)^2 \sin^2(K(b-x)) dx = A^2 \left(\frac{\sin(Kx)}{\sin(b-a)} \right)^2 \int_a^b \sin^2(K(b-x)) dx$$

La integral:

$$u = b-x \\ du = -dx$$

$$\begin{aligned} \int_a^b \sin^2(K(b-x)) dx &= \int \sin^2(Ku) (-du) = - \left(\frac{u}{2} - \frac{\sin(2Ku)}{4K} \right) \Big|_{x_1}^{x_2} \\ &= \left(\frac{b-x}{2} - \frac{\sin(2K(b-x))}{4K} \right) \Big|_b^a \\ &= \left[\frac{b-a}{2} - \frac{\sin(2K(b-a))}{4K} \right] \end{aligned}$$

Reuniendo los resultados

$$\begin{aligned} \langle \psi | \psi \rangle = 1 &= A^2 \left[\frac{a}{2} - \frac{\sin(2Ka)}{4K} \right] + A^2 \left(\frac{\sin(Kx)}{\sin(b-a)} \right)^2 \left[\frac{b-a}{2} - \frac{\sin(2K(b-a))}{4K} \right] \\ &= A^2 \left[\left[\frac{a}{2} - \frac{\sin(2Ka)}{4K} \right] + \left(\frac{\sin(Kx)}{\sin(b-a)} \right)^2 \left[\frac{b-a}{2} - \frac{\sin(2K(b-a))}{4K} \right] \right] \end{aligned}$$

Entonces

$$A = \left[\left[\frac{a}{2} - \frac{\sin(2Ka)}{4K} \right] + \left(\frac{\sin(Kx)}{\sin(b-a)} \right)^2 \left[\frac{b-a}{2} - \frac{\sin(2K(b-a))}{4K} \right] \right]^{-1/2}$$

$$\langle \psi | \psi \rangle = 1$$

Para encontrar la probabilidad de hallar la partícula en un intervalo arbitrario $[X_i, X_f]$, se debe integrar

$$P_{X_i}^{X_f}(\psi) = \int_{X_i}^{X_f} \psi^* \psi dx$$

Para el tercer tramo

$$\begin{aligned} P_{X_i}^{X_f}(\psi) &= \int_{X_i}^{X_f} \psi^* \psi dx \\ &= \int_{X_i}^a \psi^2 dx + \int_a^{X_f} \psi^2 dx \\ &= \int_{a/3}^a \psi^2 dx + \int_a^{b/2} \psi^2 dx \end{aligned}$$

Por parte

$$\begin{aligned} \int_{a/3}^a A^2 \sin^2(Kx) dx &= A^2 \left(\frac{x}{2} - \frac{\sin(2Kx)}{4K} \right) \Big|_{a/3}^a \\ &= A^2 \left(\frac{2a}{3 \cdot 2} - \frac{\sin(2Ka) - \sin(2Ka/3)}{4K} \right) \end{aligned}$$

$$\int_a^{b/2} A^2 \left[\frac{\sin(Ka)}{\sin(b-a)} \right]^2 \sin^2(K(b-x)) dx = A^2 \left[\frac{\sin(Ka)}{\sin(b-a)} \right]^2 \left(\frac{b-x}{2} - \frac{\sin(2K(b-x))}{4K} \right) \Big|_a^{b/2}$$

$$\left(\frac{b-x}{2} - \frac{\text{Sen}(2K(b-x))}{4K} \right) \Big|_{b/2}^a = \frac{b-(a-b/2)}{2} - \frac{\text{Sen}(2K(b-a)) - \text{Sen}(2K(b-b/2))}{4K}$$

$$\left[\frac{b-a}{4} - \frac{\text{Sen}(K(b-a)) - \text{Sen}(Kb)}{4K} \right]$$

Reuniendo todo

$$P_{\frac{2}{3}}^{H_2}(\psi) = \left(\frac{a}{3} - \frac{\text{Sen}(2Ka) - \text{Sen}(2Ka/3)}{4K} \right) + \left[\frac{\text{Sen}(Ka)}{\text{Sen}(b-a)} \right]^2 \left[\frac{b-a}{4} - \frac{\text{Sen}(K(b-a)) - \text{Sen}(Kb)}{4K} \right]$$

$$\left[\left[\frac{a}{2} - \frac{\text{Sen}(2Ka)}{4K} \right] + \left(\frac{\text{Sen}(Ka)}{\text{Sen}(b-a)} \right)^2 \left[\frac{b-a}{2} - \frac{\text{Sen}(2K(b-a))}{4K} \right] \right]$$

Una gota de agua (aproximadamente como una esfera de radio $r = 2 \cdot 10^{-6} [m]$) se deja caer desde una altura de $3cm$ hacia una superficie sobre un punto en específico, suponiendo que desde esa altura la gota no alcanza a deformarse y se mantiene uniforme, estime la limitación establecida por el principio de incertidumbre a la precisión que se puede alcanzar. Para ello, determine el valor de x_{min} , luego encuentre el mínimo de energía $E(\Delta x_{min})$.

$$\Delta p \Delta x \geq \frac{h}{2}$$

En el mejor de los casos

$$\Delta p \Delta x = \frac{h}{2}$$

$$p = m v$$

$$\Delta p = m \Delta v = m \frac{\Delta x}{\Delta t}$$

$$m = \rho \cdot V = \frac{4}{3} \pi r^3 \rho$$

$$\Delta t = \text{el tiempo de caída} = \sqrt{2d/g}$$



$$\Delta p = \frac{4}{3} \pi r^3 \rho \frac{\Delta x}{\sqrt{2d/g}}$$

$$\frac{4}{3} \pi r^3 \rho \frac{\Delta x}{\sqrt{2d/g}} \Delta x = \frac{h}{2}$$

$$\Delta x^2 = \frac{h \sqrt{2d \cdot 3}}{2 \cdot 4 \pi r^3 \rho \sqrt{5}} =$$

$$\Delta x = \sqrt{\frac{3 \hbar}{8 \pi r^3 \rho} \sqrt{\frac{2}{3}}}} = 1.109 \cdot 10^{-11} [\text{m}]$$

$$= 0.11 [\text{\AA}]$$

$$r \text{ de } H_1 \approx 0.5 [\text{\AA}]$$

$$E(\Delta x_{\min}) = T + V^0$$

$$= \frac{1}{2} m \Delta v^2 = \frac{1}{2} m \frac{\Delta k^2}{\Delta t^2} = \frac{2 \pi r^3 \rho g}{3 d} \Delta x^2$$

$$= 3.37 \cdot 10^{-39} [\text{J}]$$

$$= 2.066 \cdot 10^{-23} [\text{eV}]$$

Considere el paquete de ondas Gaussiano, dado por

$$\psi(x, 0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \phi(k, 0) e^{ikx} dk$$

$$\phi(k, 0) = \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-a(k-k_0)^2}$$

Si consideramos la relación de dispersión de una partícula libre, podemos resolver el problema tiempo dependiente dado por

$$\psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \phi(k, t) e^{ikx} dk$$

con

$$\phi(k, t) = \phi(k, 0) e^{-i\omega(k)t}$$

- Determine el valor $\psi(x, t)$.
- La varianza σ en una función Gaussiana aparece de la forma $f(v) = Ae^{-\frac{(v-v_0)^2}{2\sigma^2}}$. Encuentre σ_x y σ_k

En general

$$\psi(x) \xrightleftharpoons[\text{TF}^{-1}]{\text{TF}} \psi(p) \quad \Delta x \Delta p \geq \frac{\hbar}{2}$$

La rel. de disp. de la partícula libre

$$\omega = \frac{k^2 \hbar}{2m}$$

$$\phi(k, t) = \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-a(k-k_0)^2} e^{-\frac{i k^2 \hbar}{2m} t}$$

$$\psi(x, t) = \mathcal{F}(\phi, x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-a(k-k_0)^2} e^{-\frac{i k^2 \hbar}{2m} t} e^{ikx} dk$$

$$\psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a(k-k_0)^2} e^{-\frac{i k^2 \hbar}{2m} t} e^{ikx} dk$$

$$-a(k-k_0)^2 - \frac{i\hbar^2}{2m} + i\hbar x$$

$$\int e^{-U^2} dU$$

$$-ak^2 + 2ak_0 - ak_0^2 - \frac{i\hbar^2}{2m} + i\hbar x$$

$$-\left(k^2\left(a + \frac{i\hbar^2}{2m}\right) + \hbar(-2ak_0 - ix) + ak_0^2\right)$$

$$-(k^2 \alpha + k\beta + ak_0^2)$$

$$(k + \gamma)^2 \quad (a+b)^2 = a^2 + 2ab + b^2 = k^2 \alpha + k\beta$$

$$a^2 = k^2 \alpha \Rightarrow a = k\sqrt{\alpha}$$

$$2ab = k\beta \Rightarrow 2k\sqrt{\alpha} b = k\beta$$

$$\Rightarrow b = \frac{k\beta}{2k\sqrt{\alpha}} = b = \frac{\beta}{2\sqrt{\alpha}}$$

$$\Rightarrow b^2 = \frac{\beta^2}{4\alpha}$$

$$-(k^2 \alpha + k\beta + \frac{\beta^2}{4\alpha} - \frac{\beta^2}{4\alpha})$$

$$-\left(k\sqrt{\alpha} + \frac{\beta}{2\sqrt{\alpha}}\right)^2 + \frac{\beta^2}{4\alpha}$$

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-ak_0^2} \int e^{-\left(k\sqrt{\alpha} + \frac{\beta}{2\sqrt{\alpha}}\right)^2} e^{\frac{\beta^2}{4\alpha}} dk$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-ak_0^2} e^{\frac{\beta^2}{4\alpha}} \int e^{-\left(k\sqrt{\alpha} + \frac{\beta}{2\sqrt{\alpha}}\right)^2} dk \quad U = \left(k\sqrt{\alpha} + \frac{\beta}{2\sqrt{\alpha}}\right)$$

$$dU = dk\sqrt{\alpha}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-ak_0^2} e^{\frac{\beta^2}{4\alpha}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-U^2} \frac{dU}{\sqrt{\alpha}}$$

$$\begin{aligned}\psi(x,t) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{2a}{\pi} \right)^{\frac{1}{4}} e^{-ak^2} e^{\frac{p^2}{4k}} \sqrt{\frac{\pi}{a}} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2a}} \left(\frac{2a}{\pi} \right)^{\frac{1}{4}} e^{-ak^2} e^{\frac{(2ak_0 + ix)^2}{4(a + \frac{i\hbar}{2m})}}\end{aligned}$$

• Dada la forma de $\psi(k,t)$, $2\sigma_x^2 = 4(a + \frac{i\hbar}{2m}t)$

$$\begin{aligned}\Rightarrow \sigma_x &= \sqrt{2(a + \frac{i\hbar}{2m}t)} \\ \sigma_x &= (2a)^{\frac{1}{2}}\end{aligned}$$

$$\phi(k,t) = \left(\frac{2a}{\pi} \right)^{\frac{1}{4}} e^{-a(k-k_0)^2} e^{-\frac{k^2\hbar}{2m}t}$$

$$-a(k-k_0)^2 - i \frac{k^2\hbar}{2m}t$$

$$-ak^2 + 2ak_0k - ak_0^2 - i \frac{k^2\hbar}{2m}t$$

$$-(k^2(a + \frac{i\hbar}{2m}t) + k(-2ak_0) + ak_0^2)$$

$$\alpha = (a + \frac{i\hbar}{2m}t) \quad \beta = (-2ak_0)$$

$$-(k^2\alpha + k\beta + ak_0^2)$$

$$-\left(K\sqrt{\alpha} + \frac{\beta}{2\sqrt{\alpha}}\right)^2 + \frac{\beta^2}{4\alpha} + ak_0^2$$

$$\phi(k, t) = \left(\frac{2a}{\pi}\right)^{1/4} e^{-\left(k\sqrt{a} + \frac{\beta}{2\sqrt{a}}\right)^2} e^{\frac{\beta^2}{4a} + ak^2}$$

$$\left(\sqrt{a}\left(k + \frac{\beta}{2a}\right)\right)^2 = \alpha\left(k + \frac{\beta}{2a}\right)^2$$

$$2\sigma_k^2 = \frac{1}{\alpha}$$

$$\sigma_k = (2\alpha)^{-1/2}$$

Enonces

$$\sigma_x = \left(2\left(a + \frac{i\hbar}{2m}\right)\right)^{1/2}$$

$$\sigma_k = \left(2\left(a + \frac{i\hbar}{2m}\right)\right)^{-1/2}$$

Notaciones

función de onda : "Ket" $|\psi\rangle = \psi(x, t, a, b, \dots)$
 "bra" $\langle\psi| = \psi^* \leftarrow$ *dagga*
 ↑
 traspuesto y conjugado

$$|l, m\rangle = Y_{lm} = A_{lm} P_l^m(\cos\theta) e^{im\phi}$$

En el átomo de hidrogeno

$$|\psi_{lm}\rangle = \sum_{l,m} c_{lm} Y_{lm} = \sum_{l,m} c_{lm} |l, m\rangle$$

$$\langle l, m| = A_{lm} P_l^m(\cos\theta) e^{-im\phi}$$

Conjugar $(a+ib) \rightsquigarrow (a-ib)$

$$\int_0^{2\pi} \int_{-1}^1 Y_{lm} Y_{l'm'}^* d(\cos\theta) = A_{ll'} \delta_{ll'} \delta_{mm'}$$

transponer $\begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix} \rightarrow (a \ b \ c)$

$$\langle l'm'|l, m\rangle = A_{ll'} \delta_{ll'} \delta_{mm'}$$

$(a) \rightarrow (a)$

$$|\psi\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} J_n(k\rho) = \sum_{n=0}^{\infty} |n\rangle$$

$$\langle n'|n\rangle = \int_0^1 J_n^*(k\rho) J_n(k\rho) d\rho$$

$$|\psi\rangle = \sum A\hat{x} + B\hat{y} + C\hat{z} = \begin{pmatrix} A \\ B \\ C \end{pmatrix}$$

$$\langle\psi|\psi\rangle = (A^* \ B^* \ C^*) \begin{pmatrix} A \\ B \\ C \end{pmatrix} = A^*A + B^*B + C^*C$$

Operadores (mediciones de magnitudes físicas)

$$\check{X} = \hat{X}$$

$\langle \psi | \check{X} | \psi \rangle = \text{valor esperado de } X$

$\langle \psi | \check{p} | \psi \rangle = \text{cuanto vale el momento}$