

Universidad del Valle de Guatemala  
Departamento de Matemática  
Licenciatura en Matemática Aplicada

**Estudiante:** Rudik Roberto Rompich  
**Correo:** rom19857@uvg.edu.gt  
**Carné:** 19857

Física Moderna - Catedrática: Yasmín Portillo  
20 de noviembre de 2022

---

## Tarea 5

**Problema 1.** Normalice la función de onda  $Ae^{-r/\alpha}$  de  $r = 0$  a  $\infty$  donde  $\alpha$  y  $A$  son constantes.

**Solución.** Sea

$$\begin{aligned}\int_0^\infty (Ae^{-r/\alpha}) (Ae^{-r/\alpha}) dr &= 1 \\ \int_0^\infty (A^2 r^2 e^{-2r/\alpha}) dr &= 1 \\ A^2 \int_0^\infty (r^2 e^{-2r/\alpha}) dr &= 1 \\ A^2 \left[ -\frac{1}{2} ar^2 e^{-(2r)/a} \Big|_0^\infty + a \int_0^\infty r e^{-(2r)/a} dr \right] &= 1 \\ &\vdots \\ A^2 \left[ -\frac{1}{4} a^3 e^{-(2r)/a} - \frac{1}{2} a^2 r e^{-(2r)/a} - \frac{1}{2} ar^2 e^{-(2r)/a} \right]_0^\infty &= 1 \\ A^2 \left[ \frac{a^3}{4} \right] &= 1 \\ A &= \sqrt{\frac{4}{a^3}} \\ &= \frac{2}{\sqrt{a^3}}\end{aligned}$$

Por lo tanto, la función normalizada es

$$\psi(r, t) = \sqrt{\frac{A}{a^3}} r e^{-r/\alpha}$$

□

**Problema 2.** La propiedad 2 de las condiciones de frontera para las funciones de onda especifica que  $\Psi$  debe ser continua para evitar valores de probabilidad discontinuos. ¿Por qué no podemos tener probabilidades discontinuas?

**Solución.** Simplemente porque no existiría la segunda derivada en  $x$  de  $\Psi$  y entonces no se cumpliría la ecuación de onda.  $\square$

**Problema 3.** Si el potencial  $V(x)$  para un sistema unidimensional es independiente del tiempo, muestre que el valor esperado para  $x$  es independiente del tiempo.

**Solución.** Como  $V$  es independiente del tiempo, tenemos dos casos:

- Normalizado,

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x \psi^*(x) \psi(x) dx$$

- No normalizado,

$$\langle x \rangle = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} x \psi^*(x) \psi(x) dx}{\int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x) \psi(x) dx}$$

$\square$

**Problema 4.** Una función de onda  $\Psi = A(e^{ix} + e^{-ix})$  está en la región  $-\pi < x < \pi$  y cero en otras partes. Normalice la función de onda

**Solución.** Sea

$$\begin{aligned} \Psi &= A(e^{ix} + e^{-ix}) \\ &= A(\cos x + i \sin x + \cos x - i \sin x) \\ &= 2A \cos x \end{aligned}$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \psi^*(x, y) \psi(x, t) dx = 1$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} [2A \cos x] [2A \cos x] dx = 1$$

$$4A^2 \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2 x dx = 1$$

$$4A^2 \int_{-\pi}^{\pi} \left( \frac{1}{2} \cos 2x + \frac{1}{2} \right) dx = 1$$

$$4A^2 \left[ \frac{1}{2} (x + \sin x \cos x) \right]_{-\pi}^{\pi} = 1$$

$$4A^2 \pi = 1$$

$$A = \sqrt{\frac{1}{4\pi}}$$

$\square$

y encuentre la probabilidad de que la partícula sea:

- entre  $x = 0$  y  $x = \frac{\pi}{8}$ ,

**Solución.** Sea

$$\begin{aligned}
 P &= \int_0^{\pi/8} \left( 2\sqrt{\frac{1}{4\pi}} \cos x \right) \left( 2\sqrt{\frac{1}{4\pi}} \cos x \right) dx \\
 &= \frac{4}{4\pi} \int_0^{\pi/8} \cos^2 x dx \\
 &= \frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{2} (x + \sin x \cos x) \right]_0^{\pi/8} \\
 &= 0,119
 \end{aligned}$$

□

- entre  $x = 0$  y  $x = \pi/4$ .

**Solución.** Sea

$$\begin{aligned}
 P &= \int_0^{\pi/4} \left( 2\sqrt{\frac{1}{4\pi}} \cos x \right) \left( 2\sqrt{\frac{1}{4\pi}} \cos x \right) dx \\
 &= \frac{4}{4\pi} \int_0^{\pi/4} \cos^2 x dx \\
 &= \frac{1}{\pi} \left[ \frac{1}{2} (x + \sin x \cos x) \right]_0^{\pi/4} \\
 &= 0,205
 \end{aligned}$$

□

**Problema 5.** Determine el valor promedio de  $\Psi_n^2(x)$  en el interior del pozo de potencial infinito para  $n = 1, 5, 10$ , y  $100$ . Compare estos promedios con la probabilidad clásica de detectar la partícula dentro de la caja.

**Solución.** Nótese que  $\psi_n$  es una función ya normalizada definida como:

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad (n = 1, 2, 3, \dots)$$

Sea

$$\langle \psi_n^2(x) \rangle = \frac{\int_0^L \psi_n^*(x) \psi_n(x) dx}{\int_0^L (1) dx}$$

Como  $\psi_n(x)$  ya estaba normalizado, el numerador debe ser 1:

$$= \frac{1}{L}$$

Entonces la  $n$  no afecta en el valor promedio de  $\Psi_n^2(x)$ ; siempre es el mismo. En el caso caso clásico, el resultado sería uniforme dentro de la caja. □

**Problema 6.** *Un electrón está atrapado en un potencial infinito de pozo cuadrado de ancho 0,70 nm. Si el electrón está inicialmente en el estado  $n = 4$ , ¿cuáles son las diversas energías de fotones que se pueden emitir cuando el electrón salta al estado fundamental?*

**Solución.** Sea

$$\begin{aligned} E_1 &= \frac{h^2 c^2}{8 m c^2 L^2} \\ &= \frac{(1240 eV \cdot nm)^2}{8 (511 \times 10^3 eV) (0,70 nm)^2} \\ &= 935 keV \end{aligned}$$

Con esto se derivando los demás estados con

$$E_n = n^2 E_1$$

Entonces,

$$E_2 = 3,07 eV, \quad E_3 = 6,91 eV, \quad E_4 = 12,28 eV$$

Por lo tanto, las diversas energías de fotones que se pueden emitir cuando el electrón salta al estado fundamental son todas las combinaciones que  $n \leq 4$ , es decir:

- $E_4 - E_3$
- $E_4 - E_2$
- $E_4 - E_1$
- $E_3 - E_2$
- $E_4 - E_1$
- $E_2 - E_1$

□

**Problema 7.** *Compare los resultados de los potenciales de pozo cuadrado infinito y finito.*

1. *¿Son las longitudes de onda más largas o más cortas para el pozo cuadrado finito comparadas con el pozo infinito?*

**Solución.** Las del pozo finito son mayores, porque se salen del cuadrado. □

2. *Usar argumentos físicos para decidir si las energías (para un número cuántico dado  $n$ ) son (i) mayores o (ii) menores para el pozo cuadrado finito que para el pozo cuadrado infinito?*

**Solución.** Menores para el pozo cuadrado infinito. Esto se justifica por el inciso anterior. □

3. *¿Por qué habrá un número finito de estados de energía ligados para el potencial finito?*

**Solución.** Se debe a la energía. Si la energía fuera mayor al potencial, entonces no habría un número finito.  $\square$

**Problema 8.** Un átomo de nitrógeno de masa  $2,32 \times 10^{-26}$  kg oscila en una dimensión a una frecuencia de  $10^{13}$  Hz. ¿Cuáles son sus niveles de energía constante de fuerza efectiva y cuantizada?

**Solución.** Se tiene:

- Energía constante efectiva

$$\begin{aligned} E &= \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega \\ &= \left(n + \frac{1}{2}\right) h f \\ &= \left(n + \frac{1}{2}\right) (4,126 \times 10^{-15} \text{ eV} \cdot \text{s}) (1 \times 10^{13} \text{ s}^{-1}) \\ &= \left(n + \frac{1}{2}\right) (4,126 \times 10^{-2} \text{ eV} \cdot \text{s}) \end{aligned}$$

- Energía cuantizada

$$\begin{aligned} k &= \omega^2 m \\ &= 4\pi^2 f^2 m \\ &= 4\pi^2 (1 \times 10^{13} \text{ s}^{-1})^2 (2,32 \times 10^{-26} \text{ kg}) \\ &= 91,6 \text{ N/m} \end{aligned}$$

$\square$

**Problema 9.** Muestre que la energía de un oscilador armónico simple en el estado  $n = 1$  es  $3\hbar\omega/2$  sustituyendo la función de onda  $\Psi_1 = A x e^{-\alpha x^2/2}$  directamente en la ecuación de Schrödinger.

**Solución.** Sea

$$\begin{aligned} \frac{d\psi}{dx} &= A e^{-\alpha x^2/2} - A \alpha x^2 e^{-\alpha x^2/2} \\ \frac{d^2\psi}{dx^2} &= -3A \alpha x e^{-\alpha x^2/2} + A \alpha^2 x^3 e^{-\alpha x^2/2} = (\alpha^2 x^2 - 3\alpha) \psi \end{aligned}$$

Nótese que la sección de oscilador simple del libro de texto, se hizo la deducción:

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} = (\alpha^2 x^2 - \beta) \psi, \quad \beta = \frac{2mE}{\hbar^2}$$

De esto, tenemos que

$$\begin{aligned} 3\alpha &= \frac{2mE}{\hbar^2} \\ \frac{3\alpha \hbar^2}{2m} &= E \end{aligned}$$

Para el estado de energía  $n = 1$ , se tiene  $\alpha = \sqrt{\frac{mk}{\hbar^2}}$

$$\frac{3\sqrt{\frac{mk}{\hbar^2}}\hbar^2}{2m} = E$$

$$\frac{3\omega\hbar}{2} = E$$

□

**Problema 10.** Un electrón de 1,0eV tiene una probabilidad de  $2,0 \times 10^{-4}$  hacer un túnel a través de una barrera de potencial de 2,5eV. ¿Cuál es la probabilidad de que un protón de 1,0eV haga un túnel a través de la misma barrera?

**Solución.** Nótese que con una probabilidad de  $2 \times 10^{-4}$ , se tiene  $\kappa L \gg 1$  y además:

$$T = 16 \frac{E}{V_0} \left(1 - \frac{E}{V_0}\right) e^{-2\kappa L}$$

$$= 16 \frac{1}{2,5} \left(1 - \frac{1}{2,5}\right) e^{-2\kappa L}$$

$$= 3,84 e^{-2\kappa L}$$

$$\text{En donde, } \kappa = \frac{\sqrt{2mc^2(V_0 - E)}}{\hbar c} = \frac{[2(511 \times 10^3 \text{ eV})(1,5 \text{ eV})]^{1/2}}{197,4 \text{ eV} \cdot \text{nm}} = 6,27 \text{ nm}^{-1}$$

$$= 2 \times 10^{-4}$$

De esto, se extrae  $L$ , tal que:

$$L = \frac{\ln(1,92 \times 10^4)}{2(6,27 \times 10^9 \text{ m}^{-1})} = 7,86 \times 10^{-10} \text{ m}$$

Para la segunda parte del problema, usando la masa del protón, se tiene:

$$\kappa = \frac{\sqrt{2mc^2(V_0 - E)}}{\hbar c}$$

$$= \frac{[2(938,27 \times 10^6 \text{ eV})(1,5 \text{ eV})]^{1/2}}{197,4 \text{ eV} \cdot \text{nm}}$$

$$= 268,8 \text{ nm}^{-1}$$

Por lo tanto,

$$T = 3,84 e^{-2\kappa L}$$

$$= 3,84 e^{-2(268,8 \times 10^9 \text{ m}^{-1})(7,86 \times 10^{-10} \text{ m})}$$

$$= 1,2 \times 10^{-183}$$

La probabilidad del protón es más pequeña.

□