

Examen parcial – 23 de Mayo de 2016

Problema 1 (0.5+0.5+1.0+0.5+1.0+1.5 puntos). Una partícula de masa m en un pozo infinito unidimensional de anchura a centrado en el origen se encuentra en $t = 0$ en un estado descrito por la función de ondas

$$\psi(x, 0) = N [4i\phi_1(x) - 3\phi_2(x)],$$

donde N es una constante y $\phi_n(x)$ son los autoestados normalizados del pozo, cuyas autoenergías denotamos E_n . ¿Cuál de los siguientes valores de N da una función de ondas normalizada?

$$-\frac{i}{\sqrt{5}}, \quad \frac{1}{5}, \quad \frac{i}{\sqrt{7}}, \quad \frac{1}{7}.$$

$$N = \frac{1}{5}$$

0.5

Escribese la función de ondas en un tiempo $t > 0$.

$$\psi(x, t) = \frac{4i}{5} e^{-iE_1t/\hbar} \phi_1(x) - \frac{3}{5} e^{-iE_2t/\hbar} \phi_2(x)$$

0.5

Si se mide la energía en $t > 0$, ¿qué valores pueden obtenerse y con qué probabilidades?

(Añádanse tantas columnas como sea necesario)

Energía	E_1	E_2		
Probabilidad	$\frac{16}{25}$	$\frac{9}{25}$		

1

Calcúlese el valor esperado de la energía y su incertidumbre

$$\langle H \rangle_t = \frac{16}{25} E_1 + \frac{9}{25} E_2$$

0.5

$$\Delta E = \frac{12}{25} |E_1 - E_2|$$

1.0

Calcúlense los valores esperados del momento y de su cuadrado en $t > 0$.

$$\langle P \rangle_t = \frac{64\hbar}{25a} \cos \left[\frac{(E_1 - E_2)t}{\hbar} \right]$$

1.5

Problema 2 (2 puntos). Una partícula se mueve en una dimensión en el intervalo $[0, \infty)$. Su estado está descrito por la función de ondas

$$\psi(x, t) = N e^{-iEt/\hbar} e^{-x^2/x_0^2} \frac{x}{x_0}$$

donde N es una constante sin dimensiones y x_0 es una constante conocida con dimensiones de longitud. Calcúlese el valor esperado de X .

$$\langle X \rangle_t = \sqrt{\frac{2}{\pi}} x_0 \quad 1.0$$

¿A qué distancia del origen es más probable encontrar la partícula?

$$x_{\text{máx}} = \frac{x_0}{\sqrt{2}} \quad 1.0$$

Problema 3 (3 puntos). En este problema es necesario entregar los cálculos.

Una partícula de masa m se mueve en un pozo unidimensional cuya energía potencial es

$$V(x) = \begin{cases} V_0 & \text{si } -\infty < x \leq -\frac{1}{\alpha} \\ \frac{1}{2} m\omega^2 x^2 & \text{si } -\frac{1}{\alpha} < x \leq \frac{1}{\alpha} \\ V_0 & \text{si } \frac{1}{\alpha} \leq x < \infty \end{cases}, \quad V_0 > 0, \quad \alpha = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}}.$$

Considérese la función de ondas

$$\psi(x, t) = \phi(x) e^{-i\omega t/2}, \quad \phi(x) = \begin{cases} e^{kx} & \text{si } -\infty < x \leq -\frac{1}{\alpha} \\ C e^{-(\alpha x)^2/2} & \text{si } -\frac{1}{\alpha} < x \leq \frac{1}{\alpha} \\ e^{-kx} & \text{si } \frac{1}{\alpha} \leq x < \infty \end{cases}.$$

Calcúlense k , C y V_0 en términos de α para que $\psi(x, t)$ sea estado estacionario.

Datos

• Los autoestados y autoenergías del pozo infinito unidimensional de anchura a centrado en el origen son

$$\left. \begin{aligned} \phi_n(x) &= \sqrt{\frac{2}{a}} \cos\left(\frac{n\pi x}{a}\right), & n &= 1, 3, 5, \dots \\ \phi_n(x) &= \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right), & n &= 2, 4, 6, \dots \end{aligned} \right\} E_n = \frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{n\pi}{a}\right)^2.$$

• Para $a > 0$ y $n = 0, 1, 2, \dots$, se tiene

$$\int_0^\infty dx x^{2n} e^{-ax^2} = \frac{(2n-1)!!}{2(2a)^n} \sqrt{\frac{\pi}{a}}, \quad \int_0^\infty dx x^{2n+1} e^{-ax^2} = \frac{n!}{2a^{n+1}}.$$



UNIVERSIDAD COMPLUTENSE
MADRID

FACULTAD DE CIENCIAS FÍSICAS

Ejercicios del ALUMNO

APELLIDOS

Soluciones - 1

NOMBRE

D.N.I. n.º

ASIGNATURA

Física cuántica I

GRUPO

C

CURSO

N.º DE MATRICULA

FECHA

23.5.16

Problema 1

(a) Condición de normalización:

$$1 = \langle \psi(x,0) | \psi(x,0) \rangle = \sum_n |c_n|^2$$

con

$$c_1 = 4iN, \quad c_2 = -3N, \quad c_n = 0 \text{ para } n \geq 3$$

Se tiene

$$1 = 16N^2(16+9) \Rightarrow |N| = \frac{1}{5} \Rightarrow N = \frac{1}{5} \text{ de las propuestas}$$

(b) Trivial

$$(c) \langle H \rangle_t = \sum_n E_n |c_n|^2 \quad y$$

Se obtiene E_1 con probabilidad $|c_1|^2 = \frac{16}{25}$

Se obtiene E_2 con probabilidad $|c_2|^2 = \frac{9}{25}$

No se obtiene E_m para $n \geq 3$.

$$(d) \langle H \rangle_t = \frac{16}{25} E_1 + \frac{9}{25} E_2 = \frac{1}{25} \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} (16 + 9 \cdot 4) = \frac{26}{25} \frac{\hbar^2 \pi^2}{ma^2}$$

$$(e) \langle H^2 \rangle_t = \sum_n |c_n|^2 E_n^2 = \frac{16}{25} E_1^2 + \frac{9}{25} E_2^2$$

$$\Delta E^2 = \langle H^2 \rangle_t - \langle H \rangle_t^2 = \frac{16}{25} E_1^2 + \frac{9}{25} E_2^2 - \left(\frac{16}{25} E_1 + \frac{9}{25} E_2 \right)^2$$

$$= \frac{16}{25} E_1^2 \left(1 - \frac{16}{25} \right) + \frac{9}{25} E_2^2 \left(1 - \frac{9}{25} \right) - 2 \frac{9 \times 16}{25^2} E_1 E_2$$

$$= \frac{9 \times 16}{25^2} (E_1 - E_2)^2$$

$$\Delta E = \frac{3 \cdot 4}{25} |E_1 - E_0| = \frac{12}{25} \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} \cdot 3 = \frac{18}{25} \frac{\hbar^2 \pi^2}{ma^2}$$

$$\begin{aligned} (f) \quad \langle P \rangle_t &= \left\langle \frac{1}{5} (4i e^{-iE_1 t/\hbar} \phi_1 - 3e^{-iE_2 t/\hbar} \phi_2) \right. \\ &\quad \left. \times |P| \frac{1}{5} (4i e^{-iE_1 t/\hbar} \phi_1 - 3e^{-iE_2 t/\hbar} \phi_2) \right\rangle \\ &= \frac{1}{25} \left[16 \langle \phi_1 | P | \phi_1 \rangle + 9 \langle \phi_2 | P | \phi_2 \rangle \right. \\ &\quad \left. + (-4i)(-3) e^{i(E_1 - E_2)t/\hbar} \langle \phi_1 | P | \phi_2 \rangle \right. \\ &\quad \left. + (-3)(4i) e^{-i(E_1 - E_2)t/\hbar} \langle \phi_2 | P | \phi_1 \rangle \right] \end{aligned}$$

$$\langle \phi_n | P | \phi_n \rangle = \int_{-a/2}^{a/2} \phi_n(x) (-i\hbar) \frac{d}{dx} \phi_n(x) dx = 0$$

$\left. \begin{array}{l} \text{par} \times \text{par} \text{ o } \text{impar} \times \text{impar} = \text{par} \\ \frac{d}{dx} = \text{cambia paridad} \end{array} \right\} \phi_n \frac{d}{dx} \phi_n = \text{impar}$

P autoadjunto

$$\langle \phi_1 | P | \phi_2 \rangle = \langle P \phi_1 | \phi_2 \rangle = \langle \phi_2 | P \phi_1 \rangle^*$$

$$\langle \phi_1 | P | \phi_2 \rangle = \frac{2}{a} (-i\hbar) \int_{-a/2}^{a/2} dx \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \frac{d}{dx} \sin\left(\frac{2\pi x}{a}\right)$$

$$= -\frac{4\pi}{a^2} i\hbar \int_{-a/2}^{a/2} dx \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \cos\left(\frac{2\pi x}{a}\right)$$

$$\cos^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) - \sin^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) = 1 - 2\sin^2\left(\frac{\pi x}{a}\right)$$

$$= -4i\hbar \frac{\pi}{a^2} \int_{-a/2}^{a/2} dx \left[\cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) - 2 \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) \right]$$

$$= -\frac{4i\hbar}{a} \left[\sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) - \frac{2}{3} \sin^3\left(\frac{\pi x}{a}\right) \right]_{x=-a/2}^{x=a/2} = -\frac{4i\hbar}{a} \left[2 - \frac{2}{3} \cdot 2 \right] = -\frac{8i\hbar}{3a}$$



UNIVERSIDAD COMPLUTENSE
MADRID

FACULTAD DE CIENCIAS FÍSICAS

Ejercicios del ALUMNO

APELLIDOS	Soluciones - 2	
NOMBRE	D.N.I. n.º	
ASIGNATURA	Física cuántica I	GRUPO
CURSO	N.º DE MATRICULA	FECHA 23.5.16

Por tanto,

$$\begin{aligned} \langle P \rangle_t &= \frac{1}{25} 12i \left(-\frac{8i\hbar}{3a}\right) \left[e^{i(E_1-E_2)t/\hbar} + e^{-i(E_1-E_2)t/\hbar} \right] \\ &= \frac{64\hbar}{25a} \cos\left[\frac{(E_1-E_2)t}{\hbar}\right] = \frac{64\hbar}{25a} \cos\left(\frac{3\pi^2\hbar}{2m\epsilon^2}t\right) \end{aligned}$$

Problema 2

- Normalización

$$\begin{aligned} 1 &= \int_0^\infty dx \psi^*(x,t) \psi(x,t) = \frac{|N|^2}{x_0^2} \int_0^\infty dx x^2 e^{-2x^2/x_0^2} \\ &= (\text{usar dato con } a = 2/x_0^2) = \frac{x_0 \sqrt{\pi}}{8\sqrt{2}} |N|^2 \Rightarrow \end{aligned}$$

$$\Rightarrow N = \left(\frac{8}{x_0} \sqrt{\frac{2}{\pi}}\right)^{1/2} \quad \text{salvo fase arbitraria}$$

$$\begin{aligned} \bullet \langle X \rangle_t &= \int_0^\infty dx \psi^* x \psi = \frac{|N|^2}{x_0^2} \int_0^\infty dx x^3 e^{-2x^2/x_0^2} \\ &= \frac{|N|^2}{x_0^2} \frac{1!}{2 \left(\frac{2}{x_0^2}\right)^2} = |N|^2 \frac{x_0^2}{8} = \sqrt{\frac{2}{\pi}} x_0 \end{aligned}$$

$$\bullet \rho(x,t) = |\psi|^2 = \frac{|N|^2}{x_0^2} x^2 e^{-2x^2/x_0^2} \quad \text{es máxima en}$$

$$\rho'(x_{\max}, t) = 0 \Leftrightarrow e^{-2x^2/x_0^2} \left[2x - x^2 \frac{4x}{x_0^2} \right] = 0$$

$$\Leftrightarrow x_{\max} = \frac{x_0}{\sqrt{2}}$$

Para que x_{\max} sea realmente máximo se necesita

$$\rho''(x_{\max}, t) < 0$$

Ahora bien

$$\begin{aligned} \rho'' &= e^{-2x^2/x_0^2} \left[2 - \frac{12x^2}{x_0^2} + \left(2x - \frac{4x^3}{x_0^2} \right) \left(-\frac{4x}{x_0^2} \right) \right] \\ &= e^{-2x^2/x_0^2} \left[2 - \frac{20x^2}{x_0^2} + \frac{16x^4}{x_0^4} \right] \end{aligned}$$

$$\rho''(x = \frac{x_0}{\sqrt{2}}) = e^{-1} (2 - 10 + 4) < 0 \Rightarrow \text{Máximo}$$

Problema 3

Las condiciones de empalme son:

$$\begin{aligned} \underline{x = -\frac{1}{\alpha}} \quad e^{-k/\alpha} &= c e^{-1/2} & \leftarrow \psi\left(\frac{1}{\alpha}^-\right) &= \psi\left(\frac{1}{\alpha}^+\right) \\ k e^{-k/\alpha} &= c e^{-1/2} \alpha & \leftarrow \begin{cases} \psi'\left(\frac{1}{\alpha}^-\right) &= \psi'\left(\frac{1}{\alpha}^+\right) \\ (e^{kx})' &= k e^{kx} \\ [c e^{-(\alpha x)^2/2}]' &= c e^{-(\alpha x)^2/2} (-\alpha^2 x) \end{cases} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \underline{x = \frac{1}{\alpha}} \quad c e^{-1/2} &= e^{-k/\alpha} & \leftarrow \psi\left(\frac{1}{\alpha}^-\right) &= \psi\left(\frac{1}{\alpha}^+\right) \\ -c \alpha e^{-1/2} &= -k e^{-k/\alpha} & \leftarrow \psi'\left(\frac{1}{\alpha}^-\right) &= \psi'\left(\frac{1}{\alpha}^+\right) \end{aligned}$$

Se sigue que $k = \alpha$, $c = e^{-1/2}$. Para calcular V_0 usamos la ec. de Schrödinger independiente del tiempo en las zonas I y II:



UNIVERSIDAD COMPLUTENSE
MADRID
FACULTAD DE CIENCIAS FÍSICAS

Ejercicios del ALUMNO

APELLIDOS	Soluciones 3	
NOMBRE	D.N.I. n.º	
ASIGNATURA	Física cuántica I	GRUPO C
CURSO	N.º DE MATRICULA	FECHA 23.5.16

Zona I: $x < -\frac{1}{\alpha}$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} e^{kx} + V_0 e^{kx} = \frac{\hbar\omega}{2} e^{kx} \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} \psi(x,t) &= \phi(x) e^{-iEt/\hbar} \Rightarrow \frac{E}{\hbar} = \frac{\omega}{2} \\ &= \phi(x) e^{-i\omega t/2} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow -\frac{\hbar^2 k^2}{2m} + V_0 = \frac{\hbar\omega}{2} \Leftrightarrow -\frac{\hbar^2 \alpha^2}{2m} + V_0 = \frac{\hbar\omega}{2} \Rightarrow V_0 = \frac{\hbar\omega}{2}$$

$k = \alpha$

$\alpha = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}}$

Zona III: $x > \frac{1}{\alpha}$. Por consistencia comprobamos que la solución obtenida para V_0 en zona I es consistente con la que se obtiene de la zona III. Pero esto es trivial, pues lo único que cambia es k por $-k$ 1