

Física Cuántica. 3º Físicas. Grupo 34
Curso 2000-2001. Examen Final. 2 Junio 2001



PROBLEMA (6 puntos)

Considérese una partícula de masa m y un potencial unidimensional

$$V(x) = -\lambda \delta(x), \quad \lambda > 0.$$

- a) Calcular las energías de los estados ligados. ¿Cuántos estados ligados pueden existir? ¿Depende esto del valor de λ ?
- b) Determinar la función de onda normalizada del estado fundamental y evaluar la relación de indeterminación $\Delta x \Delta p$. Comentar el resultado. ¿Qué se puede decir de $\Delta E \Delta t$?
- c) Calcular los coeficientes de transmisión y reflexión de una partícula con momento bien definido que incide en este potencial desde $x = -\infty$. ¿Para qué valor de la energía de la partícula la probabilidad de que se transmita o se refleje es la misma? Comentar el resultado.

[Ayuda: Para el cálculo de las condiciones de continuidad, integrar la ecuación de Schrödinger en un entorno $(-\varepsilon, \varepsilon)$ de $x = 0$, y luego hacer $\varepsilon \rightarrow 0$.]

$$\int dx x^2 e^{ax} = \frac{e^{ax}}{a} \left(x^2 - \frac{2}{a} x + \frac{2}{a^2} \right)$$

CUESTIONES (4 puntos)

La expresión relativista no da buenos resultados

- 1. Un fotón, un electrón y un neutrón tienen energías de 10 keV, 98 eV y 0.053 eV, respectivamente. Calcular las longitudes de onda de de Broglie asociadas a cada partícula. ¿Cómo determinarías la naturaleza corpuscular y ondulatoria de cada una?
- 2. En un experimento Compton se hace incidir un haz monocromático de rayos X de longitud de onda λ sobre un cristal de grafito y se observan, a 90° del haz incidente, dos picos de intensidad similar para longitudes de onda λ y $\lambda + \lambda_c$, donde $\lambda_c = h/m_e c$ es la longitud de onda Compton del electrón. ¿Cuál es el origen de cada uno de los picos?
- 3. Un átomo muónico contiene un protón p^+ y un muón μ^- , de masa $m_\mu = 206.77 m_e$. Usando el principio de indeterminación, estimar el radio y la energía del estado fundamental de dicho átomo.



FUNDACIÓN GENERAL
UNIVERSIDAD COMPLUTENSE
MADRID

CURSOS DE VERANO

FUNDACIÓN GENERAL DE LA UNIVERSIDAD COMPLUTENSE

El Escorial

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \psi'' = E \psi$$

Santander
UNIVERSIDADES

$$\alpha^2 = \frac{2m^2 \lambda^2}{\hbar^4} \Rightarrow \frac{m \lambda}{\hbar^2} = \alpha$$

Junio 2001

Problema

Masa m , $V(x) = -\lambda \delta(x)$, $\lambda > 0$

a) Queremos calcular los estados ligados.

$$\alpha^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$$



$$\text{I} \quad \psi_I = A_I e^{\alpha x} + B_I e^{-\alpha x}$$

$$\text{II} \quad \psi_{II} = A_{II} e^{\alpha x} + B_{II} e^{-\alpha x}$$

$$\psi_I(0) = \psi_{II}(0) \Rightarrow B_{II} = A_I = A$$

$$\begin{cases} \psi_I(x) = A e^{\alpha x} \\ \psi_{II}(x) = A e^{-\alpha x} \end{cases} \rightarrow \begin{cases} \psi_I(x) = A \alpha e^{\alpha x} \\ \psi_{II}(x) = A \alpha e^{-\alpha x} \end{cases}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \psi'' + V(x) \psi = E \psi \Rightarrow -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \psi'' dx - \lambda \int_{-\epsilon}^{\epsilon} \psi \delta(x) dx = \int_{-\epsilon}^{\epsilon} E \psi dx \Rightarrow$$

$$\Rightarrow -\frac{\hbar^2}{2m} (\psi'_{II}(0) - \psi'_{I}(0)) - \lambda \psi(0) = 0 \Rightarrow \psi'_{II}(0) - \psi'_{I}(0) = -\frac{2m\lambda}{\hbar^2} \psi(0) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow 2A\alpha = -\frac{2m\lambda}{\hbar^2} A \Rightarrow \hbar^2 \alpha^2 = m^2 \lambda^2 \Rightarrow 2mE = \frac{m^2 \lambda^2}{\hbar^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow E = \frac{m \lambda^2}{2 \hbar^2}$$

Un solo estado. No depende de λ .

$$b) 1 = A^2 \left[\int_{-\infty}^0 e^{2\alpha x} dx + \int_0^{\infty} e^{-2\alpha x} dx \right] = A^2 \left[\frac{1}{2\alpha} (1+1) \right] \Rightarrow A = \sqrt{\alpha}$$

Donde $\alpha = \frac{m \lambda}{\hbar^2}$

$$\begin{cases} \psi_I(x) = \sqrt{\alpha} e^{\alpha x} \\ \psi_{II}(x) = \sqrt{\alpha} e^{-\alpha x} \end{cases}$$

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^0 \alpha e^{\alpha x} x dx + \int_0^{\infty} \alpha e^{-\alpha x} x dx$$

$$* \int_{-\infty}^0 x e^{\alpha x} dx \quad \begin{matrix} u=x \Rightarrow du=dx \\ dv=e^{\alpha x} \Rightarrow v=\frac{1}{\alpha} e^{\alpha x} \end{matrix} = \left[\frac{1}{\alpha} x e^{\alpha x} \right]_{-\infty}^0 - \frac{1}{\alpha} \int_{-\infty}^0 e^{\alpha x} dx = -\frac{1}{\alpha^2}$$

$$* \int_0^{\infty} x e^{-\alpha x} dx = +\frac{1}{\alpha^2} \int_0^{\infty} e^{-\alpha x} dx = +\frac{1}{\alpha^2}$$

$$\boxed{\langle x \rangle = 0} \quad (\text{se poderia ver por simetria})$$

$$\langle x^2 \rangle = \int_{-\infty}^0 \alpha e^{\alpha x} x^2 dx + \int_0^{\infty} \alpha e^{-\alpha x} x^2 dx$$

$$* \int_{-\infty}^0 x^2 e^{\alpha x} dx = \left[\frac{e^{\alpha x}}{\alpha} \left(x^2 - \frac{x}{\alpha} + \frac{1}{\alpha^2} \right) \right]_{-\infty}^0 = \frac{1}{\alpha^3}$$

$$* \int_0^{\infty} x^2 e^{-\alpha x} dx = \left[-\frac{e^{-\alpha x}}{\alpha} \left(x^2 + \frac{x}{\alpha} + \frac{1}{\alpha^2} \right) \right]_0^{\infty} = \frac{1}{\alpha^3}$$

$$\boxed{\langle x^2 \rangle = \frac{1}{\alpha^2}}$$

$$* \int_{-\infty}^0 \alpha e^{\alpha x} (-i\hbar \partial_x) e^{\alpha x} dx = \int_{-\infty}^0 i\hbar \alpha^2 e^{2\alpha x} dx = \frac{i\hbar \alpha^2}{2} \left[e^{2\alpha x} \right]_{-\infty}^0 = \frac{i\hbar \alpha^2}{2}$$

$$= -\frac{i\hbar \alpha^2}{2}$$

$$* \int_0^{\infty} \alpha e^{-\alpha x} (-i\hbar \partial_x) e^{-\alpha x} dx = -\frac{i\hbar \alpha^2}{2} \left[e^{-2\alpha x} \right]_0^{\infty} = \frac{i\hbar \alpha^2}{2}$$

$$\boxed{\langle p \rangle = 0}$$

$$P^2 = (-i\hbar \partial_x)^2 = -\hbar^2 \partial_x^2$$

$$* \int_{-\infty}^0 \alpha e^{\alpha x} (-\hbar^2 \partial_x^2) e^{\alpha x} dx = \frac{\hbar^2 \alpha^3}{2} \int_{-\infty}^0 e^{2\alpha x} dx = \frac{\hbar^2 \alpha^2}{2}$$

$$* \int_0^{\infty} \alpha e^{-\alpha x} (-\hbar^2 \partial_x^2) e^{-\alpha x} dx = \frac{\hbar^2 \alpha^3}{2} \int_0^{\infty} e^{-2\alpha x} dx = \frac{\hbar^2 \alpha^2}{2}$$



FUNDACIÓN GENERAL
UNIVERSIDAD COMPLUTENSE
MADRID

CURSOS DE VERANO

FUNDACIÓN GENERAL DE LA UNIVERSIDAD COMPLUTENSE

El Escorial



$$\langle p^2 \rangle = -\hbar^2 \alpha^2$$

$$\Delta x^2 = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2 = \frac{1}{2\alpha^2} \Rightarrow \Delta x = \frac{1}{\sqrt{2}\alpha}$$

$$\Delta p^2 = \langle p^2 \rangle - \langle p \rangle^2 = \hbar^2 \alpha^2 \Rightarrow \Delta p = \hbar \alpha$$

$$\Delta x \cdot \Delta p = \frac{\hbar}{\sqrt{2}}$$

$$(\text{Verifica } \Delta x \Delta p \geq \frac{\hbar}{2}) \checkmark$$

$$v_x = \frac{\Delta x}{\Delta t} \Rightarrow \Delta x = v_x \Delta t$$

$$\Delta E = \Delta p \cdot v_x = \Delta p \cdot \frac{\Delta E}{\Delta p} = \Delta E$$

$$\Delta E \cdot \Delta t = \frac{\hbar}{\sqrt{2}}$$

c) Momento bien definido, $\Delta p = 0 \Rightarrow \alpha = 0$?

Cuestiones

$$E^2 = m_0^2 c^4 + p^2 c^2$$

1. $E_\gamma = 10 \text{ keV}$; $E_e = 98 \text{ eV}$; $E_n = 0,053 \text{ eV}$

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{K} \quad E = h\nu = \hbar \omega$$

$$E_\gamma^2 = \cancel{m_\gamma^2 c^4} + p_\gamma^2 c^2 \neq \frac{h^2 c^2}{\lambda_\gamma^2} \Rightarrow \lambda_\gamma = \frac{hc}{E_\gamma} \Rightarrow \boxed{\lambda_\gamma = 124 \text{ \AA}}$$

$$E_e = \frac{p_e^2}{2m_e} = \frac{h^2}{2m_e \lambda_e^2} \Rightarrow \lambda_e^2 = \frac{h^2}{2m_e E_e} \Rightarrow \lambda_e = h(2m_e E_e)^{-1/2} \Rightarrow \boxed{\lambda_e = 175 \text{ \AA}}$$

$$E_n = \frac{p_n^2}{2m_n} \Rightarrow \lambda_n = h(2m_n E_n)^{-1/2} \Rightarrow \boxed{\lambda_n = 124 \text{ \AA}}$$

Para determinar la naturaleza ondulatoria se podrían hacer interferencias de Bragg en una red cristalina con la distancia interplanar adecuada ($\sim \text{\AA}$).

Para la naturaleza corpuscular un experimento de efecto fotoeléctrico con algún metal para γ . Para los otros, por el rango energético, quizá un efecto Compton con un fotón.

2. Rayos X (λ), $0^\circ = 90^\circ$ λ y $\lambda + \lambda_c$; $\lambda_c = \frac{h}{m_e c}$.

En el gráfico los electrones se encuentran fundamentalmente libres (aunque algunos ligados a los átomos). Siendo así:

* El pico de $\lambda + \lambda_c$ corresponde a la radiación que ha sufrido un efecto Compton con los electrones que están libres.

* El pico de λ corresponde a la interacción de la radiación con los electrones ligados. En este caso la masa efectiva es m_a y por tanto $\lambda_c = \frac{h}{m_a c} \sim 0$, por tanto no hay dispersión Compton.



FUNDACIÓN GENERAL
UNIVERSIDAD COMPLUTENSE
MADRID

CURSOS DE VERANO

FUNDACIÓN GENERAL DE LA UNIVERSIDAD COMPLUTENSE

El Escorial



3. Átomo muónico con μ^+ y μ^- con $m_\mu = 206,77 m_e$. Pro. indeterminación radio y energía del estado fundamental.

$\Delta r \cdot \Delta p \sim \hbar$

