



Física cuántica I – Grupo C – 2015/16
Examen final – 22 de junio de 2016

Nombre: Soluciones Firma: _____

Problema 1 (1 punto). Un haz de radiación monocromática con longitud de onda $\lambda = 4560 \text{ \AA}$ incide sobre una placa de cesio con función de trabajo $w_0 = 1.93 \text{ eV}$. Determinar la velocidad máxima de los fotoelectrones arrancados.

$$v_{max} = 5.28 \times 10^5 \text{ ms}^{-1}$$

Problema 2 (2 puntos). En una colisión Compton, un fotón con longitud de onda $\lambda = \lambda_C/2 = 0.012 \text{ \AA}$ (con λ_C la longitud de onda Compton) incide sobre un electrón en reposo y sufre una dispersión de ángulo θ . Determinar el valor de θ para el que el electrón adquiere la máxima velocidad después de la colisión.

$$\theta = \pi$$

Calcular dicha velocidad máxima v_{max} .

$$v_{max} = 2.76 \times 10^8 \text{ ms}^{-1}$$

Problema 3 (1 punto). Un electrón en una dimensión se encuentra en un estado estacionario $\psi(x, t) = \phi(x) e^{-iEt/\hbar}$, con

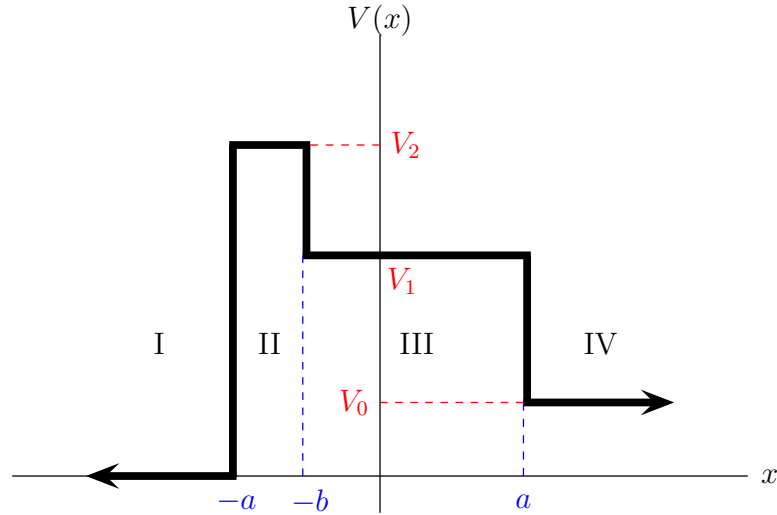
$$\phi(x) = \begin{cases} 0 & \text{si } x < 0 \\ N(e^{-x/a} - e^{-2x/a}) & \text{si } x \geq 0 \end{cases},$$

donde N es una constante de normalización y a y E son conocidas. ¿Dónde es máxima la probabilidad de encontrar al electrón?

$$x_{max} = a \ln 2$$

(Operaciones en página 5)

Problema 4 (0.75+0.75 puntos). Un haz de partículas de momento p incide desde la izquierda, con energía $E = p^2/2m$, sobre el potencial de la figura.



Supóngase que $V_1 < E < V_2$. Escribese la forma de la función de ondas en las zonas I, II, III y IV, dejando los vectores de ondas indicados en términos de las V_i .

$\phi_I(x) = A e^{ik_I x} + B e^{-ik_I x} = \text{ondas incidente + reflejada}$	$k_I = \frac{p}{\hbar} = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$
$\phi_{II}(x) = C e^{k_{II} x} + D e^{-k_{II} x} = \text{exponenciales crec. y decrec.}$	$k_{II} = \frac{\sqrt{2m(V_2 - E)}}{\hbar}$
$\phi_{III}(x) = E e^{ik_{III} x} + F e^{-ik_{III} x}$	$k_{III} = \frac{\sqrt{2m(E - V_1)}}{\hbar}$
$\phi_{IV}(x) = G e^{ik_{IV} x} = \text{onda transmitida}$	$k_{IV} = \frac{\sqrt{2m(E - V_0)}}{\hbar}$
$A, B, C, D, E, y G$ constantes de integración	

Sin resolver las condiciones de empalme, discutir si hay algún rango de valores de E para el que la reflexión es total.

Para que la reflexión sea total, la densidad de corriente J transmitida en la zona IV debe ser cero. Ahora bien, la solución en IV es

- (i) una exponencial compleja $\phi_{IV}(x) = G e^{ik_{IV} x}$ si $E > V_0$, ó
- (2i) una exponencial real decreciente $\phi_{IV}(x) = G e^{-|k_{IV}|x}$ si $E < V_0$.

En el caso (i) se tiene $J_{IV}^{\text{trans}}(x) = k_{IV} \neq 0$. En el (2i), por ser $\phi_{IV}(x)$ real, se tiene $J_{IV}(x) = 0$. Así pues hay reflexión total para $0 < E < V_0$.

Problema 5 (0.5+0.5+0.5+0.5+0.5+1 puntos). Un átomo de hidrógeno se encuentra en $t = 0$ en el estado

$$\psi(\mathbf{x}, 0) = c \psi_{100}(\mathbf{x}) + \frac{1}{\sqrt{3}} \psi_{200}(\mathbf{x}) + \frac{1}{\sqrt{3}} \psi_{211}(\mathbf{x}), \quad (\text{A})$$

con c una constante y $\psi_{n\ell m}(\mathbf{x})$ los estados propios del átomo de hidrógeno. ¿Cuál de los siguientes valores es posible para c ?

$$\frac{1}{3}, \quad \sqrt{\frac{2}{3}}, \quad \frac{1+i}{\sqrt{6}}, \quad \frac{1}{\sqrt{6}}.$$

$$c = \frac{1+i}{\sqrt{6}}$$

(Operaciones en páginas 5 y 6)

Si se mide la tercera componente del momento angular, ¿cuál es la probabilidad de obtener \hbar y en qué estado se queda el sistema después de la medida?

$$\text{Prob}_{\psi}(\hbar) = \frac{1}{3}$$

$$\psi_{\text{después}} = \psi_{211}$$

Calcúlense los valores esperados de la energías potencial y cinética en en el estado en que se queda.

$$\langle V \rangle_{\text{después}} = 2E_2$$

$$\langle T \rangle_{\text{después}} = -E_2$$

Si se mide la energía en el estado inicial (A) ¿qué valores pueden obtenerse y con qué probabilidad?

(Añádanse tantas columnas como sea necesario)

Energía	E_1	E_2		
Probabilidad	$\frac{1}{3}$	$\frac{2}{3}$		

Problema 6 (1 punto). Se sabe que

$$[\mathbf{P}^2, L_x] = [\mathbf{P}^2, L_y] = [\mathbf{P}^2, L_z] = 0.$$

Considérese un oscilador armónico tridimensional **anisótropo** con hamiltoniano

$$H = \frac{\mathbf{P}^2}{2m} + \frac{1}{2} m\omega^2 (x^2 + y^2 + 4z^2).$$

Razónese si es posible conocer con precisión infinita la energía y la tercera componente del momento angular en un estado del sistema. Úsese el recuadro en la siguiente página (no se necesita más espacio).

Para que sea posible los operadores H y L_z deben conmutar. Veamos si es el caso.

Como \mathbf{P}^2 y L_z conmutan, basta con estudiar si $x^2 + y^2 + 4z^2$ y L_z conmutan.

Forma primera (cartesianas). Como $L_z = -i\hbar(x\partial_y - y\partial_x)$ no contiene derivadas con respecto a z , es trivial que $[4z^2, L_z] = 0$. Falta analizar si $[x^2 + y^2, L_z] = 0$. Operando se tiene que, para toda función de ondas $\Psi(x, t)$,

$$\begin{aligned} [x^2 + y^2, L_z]\Psi &= -i\hbar \left\{ (x^2 + y^2)(x\partial_y - y\partial_x)\Psi - (x\partial_y - y\partial_x)(x^2 + y^2)\Psi \right\} \\ &= i\hbar \Psi \left\{ (x\partial_y - y\partial_x)(x^2 + y^2) \right\} = 2i\hbar \Psi (xy - yx) = 0. \end{aligned}$$

Por tanto, $[x^2 + y^2 + 4z^2, L_z] = 0$ y **sí** es posible medir la energía y la tercera componente del momento angular ambas con precisión infinita en un estado Ψ del sistema.

Forma segunda (esféricas). En coordenadas esféricas $\{r, \theta, \phi\}$,

$$\left. \begin{array}{l} x^2 + y^2 + 4z^2 = r^2 (\sin^2 \theta + 4 \cos^2 \theta) \\ L_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} \text{ no contiene } \frac{\partial}{\partial r} \text{ ni } \frac{\partial}{\partial \theta} \end{array} \right\} \Rightarrow [x^2 + y^2 + 4z^2, L_z] = 0$$

Datos

- $m_e = 0.511 \text{ MeV}/c^2$ $h = 6.626 \times 10^{-34} \text{ J s}$
 $|e| = 1.602 \times 10^{-19} \text{ C}$ $c = 2.998 \times 10^8 \text{ m s}^{-1}$
- Las autofunciones del problema 4 tienen la forma $\psi_{n\ell m} = R_{n\ell}(r) \mathcal{Y}_\ell^m(\theta, \phi)$, con

$$R_{10}(r) = \left(\frac{Z}{a_0}\right)^{3/2} 2e^{-Zr/a_0}$$

$$R_{20}(r) = \left(\frac{Z}{2a_0}\right)^{3/2} \left(2 - \frac{Zr}{a_0}\right) e^{-Zr/2a_0} \quad R_{21}(r) = \left(\frac{Z}{2a_0}\right)^{3/2} \frac{Zr}{\sqrt{3}a_0} e^{-Zr/2a_0}$$

$$\mathcal{Y}_0^0(\theta, \phi) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \quad \mathcal{Y}_1^{\pm 1}(\theta, \phi) = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{\pm i\phi}$$

Las autoenergías son $E_n = -\frac{1}{n^2} \frac{Z^2 e^2}{8\pi\epsilon_0 a_0} = -\frac{13.6 Z^2}{n^2} \text{ eV}$

- $\int_0^\infty dx x^n e^{-ax} = \frac{n!}{a^{n+1}}$ para $a > 0$ y $n = 0, 1, 2, \dots$.

Problema 3. La probabilidad de encontrar la partícula es máxima en el máximo de $\rho(x, t) = |\psi(x, t)|^2$. Calculemoslo:

$$\begin{aligned}\rho(x, t) &= |N|^2 \left(e^{-2x/a} - 2e^{-3x/a} + e^{-4x/a} \right) \\ \rho'(x, t) &= |N|^2 \left(-\frac{2}{a} e^{-2x/a} + \frac{6}{a} e^{-3x/a} - \frac{4}{a} e^{-4x/a} \right) \\ \rho'(x, t) = 0 &\Leftrightarrow -1 + 3e^{-x/a} - 2e^{-2x/a} = 0.\end{aligned}$$

Haciendo el cambio $y = e^{-x/a}$, se tiene

$$2y^2 - 3y + 1 = 0 \Rightarrow y_- = \frac{1}{2}, \quad y_+ = 1.$$

Para ver si algunos de estos puntos es un máximo calculamos la segunda derivada:

$$\begin{aligned}\rho''(x, t) &= |N|^2 \left(\frac{4}{a^2} e^{-2x/a} - \frac{18}{a^2} e^{-3x/a} + \frac{16}{a^2} e^{-4x/a} \right) = \frac{2y^2 |N|^2}{a^2} (2 - 9y + 8y^2), \\ \rho''(x_-, t) &= -\frac{|N|^2}{4a^2} < 0 \Rightarrow \text{máximo}, \\ \rho''(x_+, t) &= \frac{2|N|^2}{a^2} > 0 \Rightarrow \text{mínimo}.\end{aligned}$$

El punto de máximo es $y_{\max} = 1/2$. Por tanto, $x_{\max} = a \ln 2$.

Nota. El punto $x = 0$ es un punto de mínimo absoluto, pues $\rho(0, t) = 0$ y $\rho(x, t) \geq 0$.

Problema 5.

i) $|c|^2 + \left| \frac{1}{\sqrt{3}} \right|^2 + \left| \frac{1}{\sqrt{3}} \right|^2 = 1 \Rightarrow |c|^2 = \frac{1}{3}.$

El único c de los dados que lo satisface es $\frac{1+i}{\sqrt{6}}$.

2i) Al resultado de \hbar para la medida de L_z sólo contribuyen los autoestados ψ_{nlm} que tienen $m = 1$. Es decir, ψ_{211} . Como su coeficiente es $1/\sqrt{3}$, la probabilidad es $1/3$, y el sistema tras medir se queda en el estado ψ_{211} .

3i) Usando

$$V(r) = -\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r} \quad \text{y} \quad \psi_{211} = R_{21}(r) \mathcal{Y}_1^1(\theta, \phi) = -\frac{Z^{5/2}}{8a_0^{5/2}\sqrt{\pi}} r e^{-Zr/2a_0} \sin\theta e^{i\phi}$$

se tiene que

$$\langle V \rangle_{\text{después}} = -\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0} \left\langle \frac{1}{r} \right\rangle_{211} = -\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{(Z/a_0)^5}{64\pi} \int_0^\infty dr r^3 e^{-Zr/a_0} \int_0^\pi d\theta \sin^3\theta \int_0^{2\pi} d\phi.$$

Las integrales son muy sencillas:

$$\int_0^{\infty} dr r^3 e^{-Zr/a_0} = \left[\text{integral como la del dato con } n = 3 \text{ y } a = Z/a_0 \right] = \frac{6}{(Z/a_0)^4},$$

$$\int_0^{\pi} d\theta \sin^3 \theta = \int_0^{\pi} d\theta \sin \theta (1 - \cos^2 \theta) = \left[-\cos \theta + \frac{1}{3} \cos^3 \theta \right]_0^{\pi} = \frac{4}{3},$$

$$\int_0^{2\pi} d\phi = 2\pi.$$

Juntando todo,

$$\langle V \rangle_{\text{después}} = -\frac{1}{2} \frac{Z^2 e^2}{8\pi\epsilon_0 a_0} = 2E_2.$$

4i) El valor esperado de la energía cinética es la diferencia

$$\langle T \rangle_{\text{después}} = \langle H \rangle_{211} - \langle V \rangle_{211} = E_2 - 2E_2 = -E_2.$$

5i) Volviendo a ψ , si se mide la energía, sólo puede obtenerse E_1 y E_2 , pues en la combinación lineal (A) sólo entran $\psi_{n\ell m}$ con $n = 1$ y $n = 2$. Las probabilidades en este caso son

$$\text{Prob}_{\psi}(E_1) = |c|^2 = \frac{1}{3}$$

$$\text{Prob}_{\psi}(E_2) = \left| \frac{1}{\sqrt{3}} \right|^2 + \left| \frac{1}{\sqrt{3}} \right|^2 = \frac{2}{3}.$$