

Física Cuántica I, segunda parte del curso

Nombre y Apellidos:

Firma y DNI:

Nota: No se darán puntos por respuestas sin la debida justificación.

1. [2.5 puntos] Una partícula de masa m se mueve bajo la influencia de un potencial armónico unidimensional de frecuencia ω . Su Hamiltoniano es el habitual

$$H = \frac{P^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 X^2.$$

En el sistema se define el observable adimensional $A = \frac{1}{\hbar}(XP + PX)$. a) Calcular el conmutador $[A, H]$. Ayuda: $[X, P] = i\hbar$. b) Demostrar, **utilizando el resultado obtenido en el apartado anterior**, que en el estado n -simo de un oscilador armónico la energía cinética media $\langle K \rangle_n$ es igual a la energía potencial media $\langle V \rangle_n$, es decir que

$$\langle K \rangle_n = \frac{1}{2m} \langle P^2 \rangle_n = \langle V \rangle_n = \frac{1}{2}m\omega^2 \langle X^2 \rangle_n.$$

Recuerde que este resultado lo obtuvimos en clase aunque de manera diferente. Notación obvia: $\langle K \rangle_n = \langle n|K|n \rangle$. c) Expresando X en términos de los operadores a, a^\dagger , calcular el valor esperado $\langle n|X^4|n \rangle$. Ayuda: Simplifica considerablemente los cálculos utilizar que $\langle n|X^4|n \rangle = \langle X^2 n|X^2 n \rangle$, pero no es obligatorio hacerlo. d) Calcular, si existe, el valor de n para el que $\langle n|X^4|n \rangle = 16l^4$ siendo $l = \sqrt{\hbar/m\omega}$.

2. [2.5 puntos] a) Una partícula se encuentra en un estado que es combinación lineal de los estados

$$\psi_1 = xf(r) \quad \psi_2 = yf(r)$$

donde $r^2 = x^2 + y^2 + z^2$. Responda a las **tres** siguientes preguntas. a1) Determinar las combinaciones lineales que son propias de L_z y los valores propios correspondientes. a2) Diga cuál es el contenido, salvo constante de normalización, en armónicos esféricos de las combinaciones obtenidas en el apartado anterior. a3) Elijiendo una de esas combinaciones, la que usted quiera, calcular el valor esperado $\langle L_y \rangle$.

Modificando de manera obvia los estados obtenidos en a1) se pueden obtener estados propios de L_y . Hágalo y responda a las **dos** preguntas que siguen. a4) Determinar los valores propios de L_y en dichos estados. a5) Indicar, lo más exactamente posible, sus contenidos en armónicos esféricos.

Nota: Cuanto más sepa usted de momento angular cuántico y de los armónicos esféricos, mejor será su respuesta a a5). Desde algo muy vago y general hasta fijar (casi) por completo los coeficientes. Haga lo que pueda.

Usted puede necesitar (o no) **algunos** de los siguientes datos (sigue a la vuelta):

$$H|n\rangle = E_n|n\rangle, \quad E_n = \hbar\omega\left(n + \frac{1}{2}\right),$$

$$a = \frac{iP}{\sqrt{2m\hbar\omega}} + \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}X, \quad a^\dagger = \frac{-iP}{\sqrt{2m\hbar\omega}} + \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}X, \quad [a, a^\dagger] = 1.$$

$$Y_l^{-m}(\theta, \varphi) = (-1)^m Y_l^m(\theta, \varphi)^*$$

Asterisco significa el complejo conjugado. Esta relación viene a decir que la constante de normalización de Y_l^{-m} es la misma que la de Y_l^m si m es par y la opuesta si m es impar. Y siempre se toman reales.

$$L_+ Y_l^m = \sqrt{l(l+1) - m(m+1)} \hbar Y_l^{m+1}, \quad L_- Y_l^m = \sqrt{l(l+1) + m(-m+1)} \hbar Y_l^{m-1}.$$

①

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2, \quad A = \frac{1}{\sqrt{\hbar}} (\hat{x}P + P\hat{x})$$

a) Calculate first $[\hat{x}, P^2]$ and $[P, \hat{x}^2]$: Use Leibniz's rule [applies here: $[AB, C] = A[B, C] + [A, C]B$, since $[A, B] \equiv AB - BA$]. [Write in class].

$$[\hat{x}, P^2] = P[\hat{x}, P] + [\hat{x}, P]P = 2i\hbar P,$$

$$[P, \hat{x}^2] = \hat{x}[P, \hat{x}] + [P, \hat{x}]\hat{x} = -2i\hbar P.$$

Now

$$\begin{aligned} [\hat{x}P + P\hat{x}, P^2] &= [\hat{x}P, P^2] + [P\hat{x}, P^2] \\ &= \hat{x}[P, P^2] + [\hat{x}, P^2]P + P[\hat{x}, P^2] + [P, P^2]\hat{x} \\ &= \hat{x} \cdot 0 + 2i\hbar P + P \cdot 0 + 0 \\ &= 4i\hbar P, \end{aligned}$$

and

$$\begin{aligned} [\hat{x}P + P\hat{x}, \hat{x}^2] &= [\hat{x}P, \hat{x}^2] + [P\hat{x}, \hat{x}^2] \\ &= \hat{x}[P, \hat{x}^2] + 0 \cdot P + P \cdot 0 + [P, \hat{x}^2]\hat{x} \\ &= -4i\hbar \hat{x}^2. \end{aligned}$$

Thus

$$\begin{aligned} [A, H] &= \frac{1}{\sqrt{\hbar}} [\hat{x}P + P\hat{x}, H] \\ &= 4i \left[\frac{p^2}{2m} - \frac{1}{2} m \omega^2 x^2 \right] \end{aligned}$$

b) Acting on $|m\rangle$ states (proper states of H):

$$\begin{aligned} \langle m | [A, H] | m \rangle &= \langle m | AH - HA | m \rangle \\ &= \langle m | AH | m \rangle - \langle Hm | A | m \rangle \\ &\rightarrow = (E_m - E_m) \langle m | A | m \rangle \\ &= 0 // \end{aligned}$$

as was
correctly realized...

This means first

$$\langle k \rangle_m = \langle V \rangle_n$$

$$k = \frac{p^2}{2m}$$

$$V = \frac{1}{2} m \omega^2 x^2$$

as requested.

Pro pedido para lo largo tb:

$$\langle m | [A, H] | m \rangle = \langle m | AH - HA | m \rangle$$

↗
no se coincide
iguales: "elementos
de matriz"

$$= E_m \langle m | A | m \rangle - E_m \langle m | A | m \rangle$$

$$= (E_m - E_m) \langle m | A | m \rangle;$$

and

$$\frac{1}{4it\hbar} (E_m - E_m) \langle m | xP + Px | m \rangle$$

$$= \langle m | \frac{p^2}{2m} | m \rangle - \langle m | \frac{1}{2} m \omega^2 x^2 | m \rangle$$

↗
no confundir los m's...

nombre: $\langle m | k | m \rangle$ es un valor esperado de k en n
 $\langle m | k | m \rangle$ es un "elemento de matriz"

↳

$$c) \left. \begin{aligned} a &= \frac{iP}{\sqrt{2m\hbar\omega}} + \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x \\ a^\dagger &= \frac{-iP}{\sqrt{2m\hbar\omega}} + \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} x \end{aligned} \right\} l = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \text{ "longitud normal del oscilador armónico"}$$

From here: $\frac{x}{l} = \frac{a + a^\dagger}{\sqrt{2}}$

$$\langle m | x^4 | m \rangle = \langle x^2 u | x^2 u \rangle$$

$$\left(\frac{x}{l}\right)^2 = \frac{1}{2} [aa + a^\dagger a^\dagger + aa^\dagger + a^\dagger a]$$

$$= \frac{1}{2} [aa + a^\dagger a^\dagger + 2a^\dagger a + \mathbb{1}]$$

$[a, a^\dagger] = \mathbb{1}$
si requiere

$$a|m\rangle = \sqrt{n} |m-1\rangle$$

No lo dan en los "apuntes" pero se sabe o se debe saber...

$$a^2|m\rangle = \sqrt{n} a|n-1\rangle = \sqrt{n(n-1)} |m-2\rangle$$

$$a^\dagger|n\rangle = \sqrt{n+1} |n+1\rangle \quad \text{Lo mismo...}$$

$$(a^\dagger)^2|m\rangle = \sqrt{(n+1)(n+2)} |m+2\rangle$$

$$\left(\frac{x}{l}\right)^2|n\rangle = \frac{1}{2} \left[\sqrt{n(n-1)} |m-2\rangle + \sqrt{(n+1)(n+2)} |n+2\rangle + (2n+1)|n\rangle \right]$$

$$\begin{aligned} \langle \frac{x^2}{l^2} n | \frac{x^2}{l^2} n \rangle &= \frac{1}{4} \left[n(n-1) + (n+1)(n+2) + (2n+1)^2 \right] \\ &= \frac{1}{4} \left[\begin{array}{l} n^2 - n \\ n^2 + 3n + 2 \\ 4n^2 + 4n + 1 \end{array} \right] \\ &= \frac{1}{4} [6n^2 + 6n + 3] \end{aligned}$$

Result: $\langle X^4 \rangle_n = \frac{l^4}{4} (6n^2 + 6n + 3)$

$$\frac{l^4}{4} = \frac{\hbar^2}{4m^2\omega^2}$$

1) observe $\langle X^4 \rangle_n = 16l^4$ es imposible pues

$$\langle X^4 \rangle_2 = 2\frac{3}{4}l^4 \quad \text{and} \quad \langle X^4 \rangle_3 = 18\frac{3}{4}l^4$$

and there is nothing in between $|2\rangle$ and $|3\rangle$.
[no existe power of \hbar].

$$\boxed{\nexists n}$$

②

$$\psi_1 = x f(r)$$

$$\psi_2 = y f(r)$$

$$r^2 = x^2 + y^2 + z^2$$



a1) $\vec{L} = \begin{pmatrix} \vec{L} & \vec{J} & \vec{b} \\ x & y & z \\ p_x & p_y & p_z \end{pmatrix}, L_z = x p_y - y p_x = -i\hbar (x \partial_y - y \partial_x)$

$(x \partial_y - y \partial_x) \times f(r) = f(r) [-\gamma]$
 a constant for the components of \vec{L}

$(x \partial_y - y \partial_x) \gamma f(r) = F(r) [x]$

these relations are also $L_z \psi_1 = i\hbar \psi_2$
 $L_z \psi_2 = -i\hbar \psi_1$

then $L_z (\psi_1 + b \psi_2) = i\hbar (\psi_2 - b \psi_1) = -i\hbar b (\psi_1 - \frac{1}{b} \psi_2)$
 esto es una combinación lineal. Solo por el coef de ψ_1 es 1 (por qe $\psi_1 \neq 0$)
 el coef de ψ_1 es 1 (salvo por $-i\hbar b$)

Take $b = -\frac{1}{b}$ (we use de computer " $\psi_1 + b \psi_2$ " or " $\psi_1 - \frac{1}{b} \psi_2$ ")

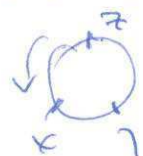
(two other possibilities are correct since ψ_1, ψ_2 are linearly independent):

$b^2 = -1, b \in \{i, -i\}$ two possibilities.

one has: $u = \psi_1 + i \psi_2$ proper of L_z with eigenvalue \hbar : it is ~~not~~ essentially

$v = \psi_1 - i \psi_2$ " " " " " - \hbar : it is ~~not~~ essentially (serve for a normalization constant)

a2) This can be computed in two different manners: a), b).

a)  $[L_z, L_x] = i\hbar L_y$
 $\langle u | [L_z, L_x] | u \rangle = 0 = i\hbar \langle u | L_y | u \rangle$

then $\langle L_{\gamma} \rangle_u = \langle L_{\gamma} \rangle_v = 0$

b) use $L_+ - L_- = 2iL_{\gamma}$
 $(L_+ - L_-) \gamma_1^k$ is proportional to γ_1^0
 ↑
 is a ~~sc~~ ~~re~~ for a constant multiplicative

and $\langle \gamma_1^0 | \gamma_1^k \rangle = 0$. Then $\langle L_{\gamma} \rangle_u = 0$.
 Same applies to $\langle L_{\gamma} \rangle_v$.

used here that

$$\begin{aligned} L_+ \gamma_l^u &\sim \gamma_l^{u+1} \\ L_- \gamma_l^u &\sim \gamma_l^{u-1} \end{aligned}$$

Since combinations $(x-iz)f(r)$, $(x+iz)f(r)$
 are eigen of L_z [falta L_z], entonces

$(z-ix)f(r)$ and $(z+ix)f(r)$
 [falta L_z] son eigen of L_{γ} . Si estas no gustan
 copia $(x-iz)f(r)$ and $(x+iz)f(r)$

$$L_{\gamma} = zPx - xPz = -i\hbar (z\partial_x - x\partial_z)$$

To obtain the eigenvalues:

$$\begin{aligned} L_{\gamma} (x-iz) &= -i\hbar (z\partial_x - x\partial_z) (x-iz) \\ &= -i\hbar (z+i\hbar x) \\ &= \hbar (-iz+x) \\ &= \hbar (x-iz) \end{aligned}$$

we notice that

$(x-iz)f(r)$ is eigen of L_{γ} with eigenvalue \hbar
 $(x+iz)f(r)$ " " " " " " " " $-\hbar$

Contenido en ruido \rightarrow cos este \rightarrow cos.

$$\frac{x}{r} = \sin \theta \cos \phi = \sin \theta \left(\frac{e^{i\phi} + e^{-i\phi}}{2} \right) \sim \cancel{y_1^1 - y_1^{-1}}$$

$$\frac{z}{r} = \cos \theta \sim y_1^0,$$

and

Δ momento = $p^1 \dots$

$$(x - iz) \sim a(y_1^1 - y_1^{-1}) + b y_1^0$$

$$(x + iz) \sim -a^*(y_1^1 - y_1^{-1}) + b^* y_1^0$$

Γ no hace falta decir más.

L

Γ se' que x va con la diferencia de arcos ω porque

$$y_1^1 \sim \sin \theta e^{i\phi} \quad (\text{lo se' de memoria}) \quad [\text{es un "favor"}]$$

$$y_1^{-1} = (-1)^m y_1^{l*} = -y_1^{1*}$$

L