

# Complementaria Moderna

## Taller 7

Sergio Montoya Ramírez

May 4, 2023

# Contents

Chapter 1	Preguntas	Page 2
1.1	Átomo de Hidrógeno	2
1.2	Spin y Efectos Magnéticos	6

# Chapter 1

## Preguntas

### 1.1 Átomo de Hidrógeno

#### Question 1

Considere un átomo muónico, el cual corresponde a un núcleo con un protón y un muón girando a su alrededor. Si la carga del muón es  $q_\mu = -e$  y es 207 veces más pesado que un electrón. Calcule:

- El radio de Böhr
- La energía para el n-ésimo estado
- Para  $n = 1$ , cómo se compara esta energía con la obtenida para un átomo de Hidrógeno?

**Solution:**

1. El radio de Böhr En este caso tenemos que  $a_0 = \frac{\hbar^2}{\mu(q_\mu)^2}$  Donde  $\mu$  es la masa reducida y que equivale a  $\mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$  y por tanto solo deberíamos calcular esto y desarrollar como sigue

$$\mu = \frac{m_p \cdot 207m_e}{m_p + 207m_e}$$
$$a_0 = \frac{\hbar^2}{\frac{m_p \cdot 207m_e}{m_p + 207m_e} e^2}.$$

2. La energía para el n-esimo estado tenemos

$$E_n = -\frac{z^2 e^4 \mu}{2\hbar n^2}.$$

En donde  $z = 1$  es el número de protones  $-e$  no cambia realmente nada y podemos utilizar  $\mu$  encontrado en el ítem anterior con lo que tenemos

$$E_n = -\frac{e^4(m_p \cdot 207m_e)}{2\hbar^2 n^2(m_p + 207m_e)}.$$

3. Ahora bien, si comparamos la energía para el 1 estado del hidrógeno y del muon nos queda

$$E_{1H} = -\frac{e^4(m_p \cdot m_e)}{2\hbar(m_p + m_e)} < E_{1\mu} = -\frac{e^4(m_p \cdot 207m_e)}{2\hbar(m_p + 207m_e)}.$$

## Question 2

Un átomo de Hidrógeno se encuentra en el estado

$$\psi_{2,1,-1} = N r e^{-\frac{r}{a_0}} Y_{1,-1}(\theta, \phi).$$

- Encuentre la constante de normalización
- Cuál es la probabilidad de encontrar el átomo en  $r = a_0$ ,  $\theta = \frac{\pi}{4}$  y  $\phi = \frac{\pi}{3}$ ?

**Solution:**

1. Para este caso

$$\begin{aligned} \int |\psi^*| |\psi| dv &= \int |\psi|^2 dv = 1 \\ &= \int_0^\infty \int_0^\pi \int_0^{2\pi} (N r e^{-\frac{r}{2a_0}})^2 (\bar{Y}_{r,-r}(\theta, \phi) \cdot Y_{1,-1}(\theta, \phi)) r^2 \sin \theta d\phi d\theta dr \\ &= \int_0^\infty \left( N r e^{-\frac{r}{2a_0}} \right)^2 r^2 \int_0^\pi \int_0^{2\pi} (\bar{Y}_{r,-r}(\theta, \phi) \cdot Y_{1,-1}(\theta, \phi)) \sin \theta d\phi d\theta \\ &= N^2 \int_0^\infty r^4 e^{-\frac{r}{a_0}} dr = N^2 24a_0^5 = 1 \\ N &= \sqrt{\frac{1}{24a_0^5}}. \end{aligned}$$

2. Para este caso debemos desarrollar como sigue

$$\int_0^{a_0} \int_0^{\frac{\pi}{4}} \int_0^{\frac{\pi}{3}} \left( \sqrt{\frac{1}{24a_0^5}} r e^{-\frac{r}{2a_0}} \right)^2 Y_1^{-1*} Y_1^{-1} r^2 \sin \theta d\phi d\theta dr.$$

$$Y_1^{-1} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{-i\phi}$$

$$Y_1^{-1*} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{i\phi}$$

.

$$\begin{aligned} \frac{1}{24a_0^5} \int_0^\infty r^4 e^{-\frac{2r}{a_0}} dr \cdot \int_0^{\frac{\pi}{3}} d\phi \cdot \frac{3}{8\pi} \int_0^{\frac{\pi}{4}} \sin^3 \theta d\theta \\ \frac{24e - 65}{24e} \cdot \frac{\pi}{3} \cdot \frac{1}{12} (8 - 5\sqrt{2}). \end{aligned}$$

## Question 3

En  $t = 0$  se encuentra que la función de onda para cierto átomo de Hidrógeno es:

$$\psi(t = 0) = \frac{1}{\sqrt{10}} \left[ 2\psi_{100} + \psi_{210} + \sqrt{2}\psi_{211} + \sqrt{3}\psi_{21-1} \right].$$

- Cual es el valor esperado del Hamiltoniano?
- Cual es la probabilidad de encontrar el atomo con  $\ell = 1, m_\ell = 1$ ?
- Cuál es la probabilidad de encontrar el átomo a  $10^{-10}$  cm del protón?

- Calcule  $\psi(t)$

**Solution:**

1.

$$\begin{aligned}\langle \phi | \hat{h} | \phi \rangle &= \frac{1}{\sqrt{10}} \left[ 2 \langle \psi_{100} | \hat{h} | \psi_{100} \rangle + \langle \psi_{210} | \hat{H} | \psi_{210} \rangle + \sqrt{2} \langle \psi_{211} | \hat{H} | \psi_{211} \rangle + \sqrt{3} \langle \psi_{21-1} | \hat{H} | \psi_{21-1} \rangle \right] \\ \langle \phi | \hat{h} | \phi \rangle &= \frac{1}{\sqrt{10}} \left[ 2 \langle \psi_{100} | E_1 \psi_{100} \rangle + \langle \psi_{210} | E_2 \psi_{210} \rangle + \sqrt{2} \langle \psi_{211} | E_2 \psi_{211} \rangle + \sqrt{3} \langle \psi_{21-1} | E_2 \psi_{21-1} \rangle \right] = \frac{4}{10} E_1 + \frac{1}{10} E_2 + \frac{2}{10} E_2 + \dots \\ E_n &= \frac{-13.6 eV}{n^2} \\ &= -7.48 eV.\end{aligned}$$

2.

$$| \langle 211 | \phi \rangle |^2 = \left( \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{10}} \right)^2 = \frac{2}{10} = \frac{1}{5}.$$

3. En este caso partimos desde el  $\psi$  dado en el enunciado

$$\psi = \frac{1}{\sqrt{10}} \left[ 2\psi_{100} + \psi_{210} + \sqrt{2}\psi_{211} + \sqrt{3}\psi_{21-1} \right].$$

Sin embargo, lo que nos interesa es su probabilidad a una cierta distancia. Para esto tenemos que plantear la siguiente integral

$$P(r \leq 10^{-10} \text{ cm}) = \frac{1}{10} \int_0^{10^{-10}} \left[ \int_0^{2\pi} \int_0^\pi [4\psi_{100}^2 + \psi_{210}^2 + 2\psi_{211}^2 + 3\psi_{21-1}^2 + \dots] \right].$$

Donde los puntos suspensivos representan las multiplicaciones entre si y que ignoramos dado que dan 0 por ser ortogonales. Otra nota adicional es que en este caso trabajamos con cuadrados puesto que el complejo conjugado es el mismo. Por otro lado tenemos que tomar en cuenta que los armónicos circulares junto con su Jacobino es igual a 1. Ademas, tomando en cuenta que solo nos interesa  $R_{n,\ell}$  por lo que podemos agrupar los últimos tres términos dado que comparten  $n, \ell$  esta integral nos queda como

$$= \frac{1}{10} \int_0^{10^{-10}} [4|R_{10}|^2 + 6|R_{21}|^2] r^2 dr.$$

Con esto ya podemos reemplazar con los  $R$  que hay en el Griffith y calcular la integral

$$\begin{aligned}P(10^{-10}) &= \frac{1}{10} \int_0^{10^{-10}} \left[ 4 \left( 2a^{-\frac{3}{2}} \exp\left(-\frac{r}{a}\right) \right)^2 + 6 \left( \frac{1}{\sqrt{24}} a^{-\frac{3}{2}} \frac{r}{a} \exp\left(-\frac{r}{2a}\right) \right)^2 \right] r^2 dr \\ &= \frac{1}{10} \int_0^{10^{-10}} \left[ 4a^{-3} \left( 2 \exp\left(-\frac{r}{a}\right) \right)^2 + 6a^{-3} \left( \frac{1}{\sqrt{24}} \frac{r}{a} \exp\left(-\frac{r}{2a}\right) \right)^2 \right] r^2 dr \\ &= \frac{a^{-3}}{10} \int_0^{10^{-10}} \left[ 4 \left( 2 \exp\left(-\frac{r}{a}\right) \right)^2 + 6 \left( \frac{1}{\sqrt{24}} \frac{r}{a} \exp\left(-\frac{r}{2a}\right) \right)^2 \right] r^2 dr \\ &= \dots\end{aligned}$$

#### Question 4

Un átomo de hidrógeno se encuentra en el estado

$$\psi(t=0) = \frac{1}{\sqrt{2}} (\psi_{211} + \psi_{21-1}).$$

- Encuentre una expresión para  $\psi(t)$
- Encuentre el valor esperado de la energía potencial. De el resultado analítico y también el numérico en electronvoltios.

**Solution:**

1.

$$\psi(t=0) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left( |\psi_{211}\rangle e^{-\frac{iE_{21}t}{\hbar}} + |\psi_{21-1}\rangle e^{-\frac{iE_{21}t}{\hbar}} \right).$$

2. Para comenzar necesitamos saber que

$$\begin{aligned} \psi_{211} &= \frac{1}{\sqrt{24}} a_0^{-\frac{3}{2}} \frac{r}{a_0} e^{-\frac{r}{2a_0}} \cdot \left( \frac{3}{8\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \sin \theta e^{i\phi} \\ \psi_{21-1} &= \frac{1}{\sqrt{24}} a_0^{-\frac{3}{2}} \frac{r}{a_0} e^{-\frac{r}{2a_0}} \cdot \left( \frac{3}{8\pi} \right)^{\frac{1}{2}} \sin \theta e^{-i\phi} \end{aligned}$$

#### Question 5

Desde las expresiones vistas en la complementaria para las soluciones radial y angular a la ecuación de Schrödinger:

- Construya la función de onda  $\psi_{433}$
- Encuentre el valor esperado de  $r$  para este estado

**Solution:**

1. Para este caso tenemos que

$$\psi_{n,\ell}^{m_\ell}(r, \theta, \phi) = R_{n,\ell}(r) Y_\ell^{m_\ell}(\theta, \phi).$$

En donde cada componente está descrito por aparte, Iniciemos por  $Y_\ell^{m_\ell}(\theta, \phi)$

$$\begin{aligned} Y_\ell^{m_\ell}(\theta, \phi) &= (-1)^m \sqrt{\frac{(2\ell+1)(\ell-m)!}{4\pi(\ell+m)!}} e^{im\phi} P_\ell^m(\cos \theta) \\ P_\ell^m(x) &= (-1)^m \sqrt{(1-x^2)^m} \frac{d^m P_\ell(x)}{dx^m} \\ P_\ell(x) &= \frac{(-1)^\ell}{2^\ell \ell!} \frac{d^\ell (1-x^2)^\ell}{dx^\ell}. \end{aligned}$$

Esto esencialmente funciona como una matrioshka en la cual deberemos resolver a cada paso las derivadas que nos pide. Por lo tanto a la hora de desarrollar es más prudente iniciar desde  $P_\ell(x)$  para el cual  $x = \cos \theta$

ahora, iniciemos

$$\begin{aligned}
P_3(\cos \theta) &= \frac{(-1)^3}{2^3 3!} \frac{d^3(1 - (\cos \theta)^2)^\ell}{d\theta^3} \\
&= \frac{-1}{8 \cdot 6} 6(5(4 \sin^3 \theta \cos^3 \theta - \sin^4 \theta \sin(2\theta)) - 6 \sin^5 \theta \cos \theta) \\
&= \frac{-1}{8} (5(4 \sin^3 \theta \cos^3 \theta - \sin^4 \theta \sin(2\theta)) - 6 \sin^5 \theta \cos \theta) \\
P_3^3 &= (-1)^3 \sqrt{(1 - \cos^2 \theta)^3} \frac{d^3 P_\ell(x)}{dx^m} \\
&= (-1) \sqrt{(1 - \cos^2 \theta)^3} \text{derivada} \\
Y_\ell^{m_\ell}(\theta, \phi) &= (-1)^m \sqrt{\frac{(2\ell + 1)(\ell - m)!}{4\pi(\ell + m)!}} e^{im\phi} P_\ell^m(\cos \theta) \\
Y_3^3(\theta, \phi) &= (-1)^3 \sqrt{\frac{(6 + 1)(3 - 3)!}{4\pi(3 + 3)!}} e^{i3\phi} P_3^3(\cos \theta) \\
Y_3^3(\theta, \phi) &= (-1) \sqrt{\frac{7}{4\pi 720}} e^{i3\phi} P_3^3(\cos \theta).
\end{aligned}$$

Por otro lado, tenemos  $R_{n,\ell}$  el cual es desarrollado como sigue

$$\begin{aligned}
R_{n,\ell}(r) &= \sqrt{\left(\frac{2}{na_0}\right)^3 \frac{(n - \ell - 1)!}{2^n [(n + \ell)!]^3}} e^{-\frac{r}{na_0}} \left(\frac{2}{na_0}\right)^\ell L_{n-\ell-1}^{2\ell+1}\left(\frac{2r}{na_0}\right) \\
R_{n,\ell}(r) &= \sqrt{\left(\frac{2}{4a_0}\right)^3 \frac{(4 - 3 - 1)!}{2^4 [(4 + 3)!]^3}} e^{-\frac{r}{4a_0}} \left(\frac{2}{4a_0}\right)^4 L_{4-3-1}^{2 \cdot 3 + 1}\left(\frac{2r}{4a_0}\right) \\
R_{n,\ell}(r) &= \sqrt{\left(\frac{1}{2a_0}\right)^3 \frac{1}{16 [5040]^3}} e^{-\frac{r}{4a_0}} \left(\frac{1}{2a_0}\right)^4 L_0^8\left(\frac{r}{2a_0}\right)
\end{aligned}$$

2. Para este caso y con un desarrollo bastante similar al del punto 3. Lo que haremos es utilizar la integral

$$r = \int_0^\infty \left[ \int_0^{2\pi} \int_0^\pi [\psi_{4,3}^3] \right] r dr.$$

lo cual dado que los armónicos circulares son 1 entonces esta integral nos queda como

$$\int_0^\infty |R_{4,3}|^2 r^3 dr.$$

Dadas las limitaciones a la hora de hacer las derivadas en el punto anterior utilizaremos  $R_{4,3}$  que da el Griffith con lo cual nos queda

$$\int_0^\infty \left( \frac{1}{768\sqrt{35}} a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{r}{a}\right)^3 e^{-\frac{r}{4a}} \right)^2 r^3 dr.$$

Con lo cual podemos obtener un resultado de

$$\int_0^\infty \left( \frac{1}{768\sqrt{35}} a^{-\frac{3}{2}} \left(\frac{r}{a}\right)^3 e^{-\frac{r}{4a}} \right)^2 r^3 dr = 18a \text{ Cuando } a \text{ tenga parte Real mayor a } 0.$$

El resultado fue obtenido con Wolfram Alpha

## 1.2 Spin y Efectos Magnéticos

### Question 6

Los estados de spin para un electron libre, en una base donde  $\hat{S}_z$  es diagonal, son  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$  y  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$  con valores propios  $\pm \frac{\hbar}{2}$  respectivamente. Usando esta base, encuentre una función propia de  $\hat{S}_y$  que posea valor propio  $-\frac{\hbar}{2}$ . Recuerde que  $\hat{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$

**Solution:**

$$\begin{aligned} \det(S_y - \lambda I) &= \begin{vmatrix} -\lambda & -i\frac{\hbar}{2} \\ i\frac{\hbar}{2} & -\lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 - \frac{\hbar^2}{4} = 0 \\ \lambda_1 &= \frac{\hbar}{2} \\ \lambda_2 &= -\frac{\hbar}{2} \\ \begin{pmatrix} -\frac{\hbar}{2} & -i\frac{\hbar}{2} \\ i\frac{\hbar}{2} & -\frac{\hbar}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \end{pmatrix} \\ \frac{\hbar^2}{2}x - i\frac{\hbar}{2}y &= 0; iy = x \\ x &= 1 \\ y &= -1 \\ & . \end{aligned}$$

Si ahora con esto normalizamos nos queda

$$\frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow\rangle - \frac{i}{\sqrt{2}} |\downarrow\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}.$$

### Question 7

Construya las matrices de spin para  $s = 1$ .

**Solution:**

Para este caso Si  $S = 1$  entonces  $m_s = 1, -1$  y dado que  $|S, m_s\rangle$  tenemos solo dos estados de spin posibles

$$|\uparrow\rangle = |1, 1\rangle; |\downarrow\rangle = |1, -1\rangle.$$

Con esto se construirán las matrices

$$\begin{aligned} \hat{S}^2 |\uparrow\rangle &= \hbar^2 1(1+1) |\uparrow\rangle = \hbar^2 2 |\uparrow\rangle \\ \langle \uparrow | \hat{S}^2 | \uparrow \rangle &= 2\hbar^2 \\ \langle \downarrow | \hat{S}^2 | \uparrow \rangle &= 0. \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{S}^2 |\downarrow\rangle &= \hbar^2 1(1+1) |\downarrow\rangle = \hbar^2 2 |\downarrow\rangle \\ \langle \downarrow | \hat{S}^2 | \downarrow \rangle &= 2\hbar^2 \\ \langle \uparrow | \hat{S}^2 | \downarrow \rangle &= 0 \end{aligned}$$

$$\hat{S}^2 = \begin{pmatrix} 2\hbar^2 & 0 & 0 \\ 0 & 2\hbar^2 & 0 \\ 0 & 0 & 2\hbar^2 \end{pmatrix}.$$



### Question 8

Un día que usted ésta en un ascensor, una persona misteriosa le entrega el siguiente spinor:

$$|\chi\rangle = A \begin{pmatrix} 3 \\ 4i \end{pmatrix}.$$

- Normalice el Ket.
- Calcule los valores esperados de las tres matrices de Pauli sobre este estado.
- Si usted hace una medición de  $S_x$  que valores espera encontrar y con que probabilidades?

**Solution:**

1.

$$\langle x| = A^*(3, -4i)$$

$$\begin{aligned} \langle x|x\rangle &= A^*(3, -4i)A \begin{pmatrix} 3 \\ 4i \end{pmatrix} \\ &= A^2(9 - 16i^2) = A^2(25) = 1 \end{aligned}$$

$$A = \frac{1}{\sqrt{25}} = \frac{1}{5}.$$

Ahora bien, para normalizar debemos dividir entre la norma por lo que calculamos

$$\begin{aligned} \sqrt{\left(\frac{3}{2}\right)^2 + \left(\frac{4i}{5}\right)^2} &= \sqrt{\frac{9}{25} - \frac{16}{25}} \\ &= i\frac{\sqrt{7}}{5} \end{aligned}$$

Y solo nos faltaría dividir para que el resultado sea

$$|x\rangle = \begin{pmatrix} -\frac{3}{\sqrt{7}}i & \frac{4}{\sqrt{7}} \end{pmatrix}.$$