

Física Teórica II

Guía 9: Perturbaciones

Nicolás Mirkin

29 de junio de 2021



Problema XII

Enunciado: Tenemos un átomo de Hidrógeno en el fundamental y a $t=0$ se enciende una perturbación:

$$V(t) = -e(ax - b(3z^2 - r^2)) \sin(\omega t)$$

¿Qué transiciones $|1,0,0\rangle \rightarrow |n,l,m\rangle$ son posibles si consideramos teoría de perturbaciones a primer orden?

Necesitamos que: $c_{nlm}^{(1)}(t) \neq 0 \implies \langle n, l, m | V(t) | 1, 0, 0 \rangle \neq 0 \implies$ tenemos:

$$\langle n, l, m | V(t) | 1, 0, 0 \rangle = -e (a \langle n, l, m | x | 1, 0, 0 \rangle - b \langle n, l, m | (3z^2 - r^2) | 1, 0, 0 \rangle) \sin(\omega t)$$

Vamos a usar el teorema de **Wigner-Eckart** para ver cuáles son cero.

Recordemos que: $x = \frac{1}{\sqrt{2}}(T_{-1}^{(1)} - T_1^{(1)})$ y además: $3z^2 - r^2 = T_0^{(2)}$

$$\text{Por lo tanto: } \langle n, l, m | V(t) | 1, 0, 0 \rangle = -e \left(\frac{a}{\sqrt{2}} \langle n, l, m | T_{-1}^{(1)} | 1, 0, 0 \rangle - \frac{a}{\sqrt{2}} \langle n, l, m | T_1^{(1)} | 1, 0, 0 \rangle - b \langle n, l, m | T_0^{(2)} | 1, 0, 0 \rangle \right) \sin(\omega t)$$

Con esta expresión, recordemos WE y veamos las reglas de selección de los tres términos que nos quedaron.



Teorema de Wigner-Eckart: $\langle \alpha', j', m' | T_q^{(k)} | \alpha, j, m \rangle = \langle j, k; m, q | j', m' \rangle T_{\alpha', \alpha}^{k, j', j}$

donde $\langle j, k; m, q | j', m' \rangle$ es el coeficiente de Clebsch-Gordan que surge de sumar momentos angulares j y k con proyecciones m y q para obtener un momento angular total j' con proyección m' . Y además:

$$T_{\alpha', \alpha}^{k, j', j} = \langle \alpha', j' || T^{(k)} || \alpha, j \rangle \quad (\text{no depende de } m, m' \text{ ni } q)$$

Los coeficientes de CG nos dan reglas de selección, pues son todos cero a menos que: $m+q=m'$ y también: $|j-k| < j' < j+k$.

1. El primer término era: $\langle n, l, m | T_{-1}^{(1)} | 1, 0, 0 \rangle = \langle 0, 1; 0, -1 | l, m \rangle \langle n, l || T^{(1)} || 1, 0 \rangle$

Para que sea no nulo necesitamos que:

(a) $0-1=m$, es decir que $m=-1$.

(b) $|0-1| \leq l \leq 0+1$, es decir que $l=1$.

El primer término solo permite transiciones a los estados $|n, 1, -1\rangle$, con $n \geq 2$.

2. El segundo término era: $\langle n, l, m | T_1^{(1)} | 1, 0, 0 \rangle = \langle 0, 1; 0, 1 | l, m \rangle \langle n, l || T^{(1)} || 1, 0 \rangle$

Para que sea no nulo necesitamos que:

(a) $0+1=m$, es decir que $m=1$.

(b) $|0-1| \leq l \leq 0+1$, es decir que $l=1$.

El segundo término solo permite transiciones a los estados $|n, 1, 1\rangle$, con $n \geq 2$.

3. El tercer término era: $\langle n, l, m | T_0^{(2)} | 1, 0, 0 \rangle = \langle 0, 2; 0, 0 | l, m \rangle \langle n, l || T^{(2)} || 1, 0 \rangle$

Para que sea no nulo necesitamos que:

(a) $0+0=m$, es decir que $m=0$.

(b) $|0-2| \leq l \leq 0+2$, es decir que $l=2$.

El tercer término solo permite transiciones a los estados $|n, 2, 0\rangle$, con $n \geq 3$.

Combinando las 3 contribuciones, solo podremos tener transiciones a los estados:

$$\{|n, 1, -1\rangle, n \geq 2\} \cup \{|n, 1, 1\rangle, n \geq 2\} \cup \{|n, 2, 0\rangle, n \geq 3\}$$

Pasemos ahora a calcular las respectivas probabilidades de transición

$$\begin{aligned} c_{nlm}^{(1)}(t) &= \frac{1}{i\hbar} \int_0^t dt' e^{i(E_{nlm} - E_{100})t'/\hbar} \langle nlm | V(t') | 100 \rangle = \frac{1}{i\hbar} \int_0^t dt' e^{i(E_n - E_1)t'/\hbar} \langle nlm | V(t') | 100 \rangle \\ &= -\frac{e}{i\hbar} \int_0^t dt' e^{i(E_n - E_1)t'/\hbar} (a \langle nlm | x | 100 \rangle - b \langle nlm | (3z^2 - r^2) | 100 \rangle) \sin(\omega t') \\ &= -\frac{e}{i\hbar} (a \langle nlm | x | 100 \rangle - b \langle nlm | (3z^2 - r^2) | 100 \rangle) \underbrace{\int_0^t dt' e^{-i(1/n^2 - 1)t' Ry/\hbar} \sin(\omega t')}_{f(t) \text{ (ver ayuda P9)}} \\ &= -\frac{e}{i\hbar} (a \langle nlm | x | 100 \rangle - b \langle nlm | (3z^2 - r^2) | 100 \rangle) f(t) \\ &= -\frac{e}{i\hbar} \left(\frac{a}{\sqrt{2}} \langle nlm | T_{-1}^{(1)} | 100 \rangle - \frac{a}{\sqrt{2}} \langle nlm | T_1^{(1)} | 100 \rangle - b \langle nlm | T_0^{(2)} | 100 \rangle \right) f(t) \end{aligned}$$

Los elementos de matriz que aparecen son no nulos en los casos que vimos antes. Separamos los tres casos. Para los estados finales $\{|n,2,0\rangle, n \geq 3\}$:

$$c_{n20}^{(1)}(t) = -\frac{e}{i\hbar} \left(\frac{a}{\sqrt{2}} \underbrace{\langle n20 | T_{-1}^{(1)} | 100 \rangle}_0 - \frac{a}{\sqrt{2}} \underbrace{\langle n20 | T_1^{(1)} | 100 \rangle}_0 - b \underbrace{\langle n20 | T_0^{(2)} | 100 \rangle}_{\langle 0,2;0,0|2,0\rangle \langle n,2||T^{(2)}||1,0\rangle} \right) f(t)$$

$$= \frac{eb}{i\hbar} \underbrace{\langle 0,2;0,0 | 2,0 \rangle}_{\text{tabla CG}} \langle n,2 || T^{(2)} || 1,0 \rangle f(t),$$

→ y la probabilidad de transición es:

$$P_{100 \rightarrow n20}(t) = \frac{e^2 b^2}{\hbar^2} |\langle 0,2;0,0 | 2,0 \rangle|^2 |\langle n,2 || T^{(2)} || 1,0 \rangle|^2 |f(t)|^2$$

Para los estados finales $\{|n,1,1\rangle, n \geq 2\}$, tenemos:

$$c_{n11}^{(1)}(t) = -\frac{e}{i\hbar} \left(\frac{a}{\sqrt{2}} \underbrace{\langle n11 | T_{-1}^{(1)} | 100 \rangle}_0 - \frac{a}{\sqrt{2}} \underbrace{\langle n11 | T_1^{(1)} | 100 \rangle}_{\langle 0,1;0,1|1,1\rangle \langle n,1||T^{(1)}||1,0\rangle} - b \underbrace{\langle n11 | T_0^{(2)} | 100 \rangle}_0 \right) f(t)$$

$$= \frac{ea}{i\sqrt{2}\hbar} \underbrace{\langle 0,1;0,1 | 1,1 \rangle}_{\text{tabla CG}} \langle n,1 || T^{(1)} || 1,0 \rangle f(t),$$

→ y la probabilidad de transición es:

$$P_{100 \rightarrow n11}(t) = \frac{e^2 a^2}{2\hbar^2} |\langle 0,1;0,1 | 1,1 \rangle|^2 |\langle n,1 || T^{(1)} || 1,0 \rangle|^2 |f(t)|^2$$

Por último, para los estados finales $\{|n, 1, -1\rangle, n \geq 2\}$ tenemos:

$$c_{n1-1}^{(1)}(t) = -\frac{e}{i\hbar} \left(\frac{a}{\sqrt{2}} \underbrace{\langle n1-1 | T_{-1}^{(1)} | 100 \rangle}_{\langle 0,1;0,-1 | 1,-1 \rangle \langle n, ||T^{(1)} || 1,0 \rangle} - \frac{a}{\sqrt{2}} \underbrace{\langle n1-1 | T_1^{(1)} | 100 \rangle}_0 - b \underbrace{\langle n1-1 | T_0^{(2)} | 100 \rangle}_0 \right) f(t)$$

$$= -\frac{ea}{i\sqrt{2}\hbar} \underbrace{\langle 0, 1; 0, -1 | 1, -1 \rangle}_{\text{tabla CG}} \langle n, 1 || T^{(1)} || 1, 0 \rangle f(t),$$

→ y la probabilidad de transición es:

$$P_{100 \rightarrow n1-1}(t) = \frac{e^2 a^2}{2\hbar^2} |\langle 0, 1; 0, -1 | 1, -1 \rangle|^2 |\langle n, 1 || T^{(1)} || 1, 0 \rangle|^2 |f(t)|^2.$$

Nota: Por WE, la única diferencia entre las probabilidades de transición $P_{100 \rightarrow n11}(t)$ y $P_{100 \rightarrow n11-1}(t)$ está en el coeficiente de CG que aparece multiplicando. Por lo tanto, podemos escribir una probabilidad en función de la otra como:

$$P_{100 \rightarrow n1-1}(t) = P_{100 \rightarrow n11}(t) \frac{|\langle 0, 1; 0, -1 | 1, -1 \rangle|^2}{|\langle 0, 1; 0, 1 | 1, 1 \rangle|^2}$$

→ Conociendo una de las probabilidades de transición tenemos también cuanto vale la otra.