



HOJA DE TRABAJO 6

1. Problema 1

Se utilizó mathematica, aqui solo aparecerán las respuestas, al final del pdf esta el desarrollo.

- Constante de normalización $\sqrt{\frac{a}{\pi}}$.
- La probabilidad de encontrar la partícula en el intervalo $\left(\frac{-a}{\sqrt{3}}, \frac{a}{\sqrt{3}}\right)$ es: $\frac{1}{3}$.
- Para el valor esperado del operador momentum, tenemos el siguiente cálculo

$$\langle \psi | \hat{P} | \psi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \frac{\partial \psi}{\partial x} dx = i \frac{p_0}{\hbar}$$

2. Problema 2

Realizando la expansión Taylor de la función $f(p)$, y por linealidad del conmutador se puede expandir la sumatoria

$$[x, f(p)] = \cancel{[x, f(0)]} + [x, f'(0)p] + \left[x, \frac{1}{2} f''(0)p^2 \right] + \dots,$$

Dada la relación $[x, p] = i\hbar$ y se sigue cumpliendo la relación encontrada en la hoja 5. Entonces, la expansión anterior se escribe de la siguiente forma

$$[x, f(p)] = i\hbar f'(0) + \frac{1}{2!} f''(0)(2p)(i\hbar) + \dots = i\hbar \underbrace{\sum_{i=1}^{\infty} i p^{i-1} \frac{f^{(i)}(0)}{i!}}_{\frac{df(p)}{dp}}.$$

Por lo tanto $[x, f(p)] = i\hbar \frac{df(p)}{dp}$.

- Encontrando $[x, T_a]$, con $T_a = e^{-iap/\hbar}$, con p el operador de momentum. Utilizando la relación antes demostrada, dado que $T_a = f(p)$. Entonces,

$$[x, T_a] = i\hbar \left(\frac{d}{dp} e^{-iap/\hbar} \right) = i\hbar \left(\frac{-ia}{\hbar} e^{-iap/\hbar} \right) = a e^{-iap/\hbar} \boxed{= a T_a}.$$

- b) Para el valor esperado dada una traslación T_a , entonces $\langle \psi | T_a^\dagger X T_a | \psi \rangle$. Utilizaremos la siguiente expresión $T_a^\dagger [X, T_a] = T_a^\dagger X T_a - \underbrace{T_a^\dagger T_a}_I X$, despejando y sustituyendo $T_a^\dagger X T_a$, entonces

$$\langle \psi | T_a^\dagger X T_a | \psi \rangle = \langle \psi | T_a^\dagger a T_a + X | \psi \rangle = a \langle \psi | \psi \rangle + \langle X \rangle = \boxed{\langle X \rangle + a}.$$

3. Problema 3

4. Problema 4

Tomando el término $\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \frac{d}{dt} \langle \psi | A | \psi \rangle$, entonces, se tiene

$$\frac{d}{dt} \langle \psi | A | \psi \rangle = \int d^3r \frac{\partial \psi^*}{\partial t} A \psi + \int d^3r \psi^* A \frac{\partial \psi}{\partial t} + \int d^3r \psi^* \frac{\partial A}{\partial t} \psi,$$

entonces, sabiendo que el postulado de evolución temporal $i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = H\psi$, entonces

$$\frac{d}{dt} \langle \psi | A | \psi \rangle = \frac{-1}{i\hbar} \langle \psi | H^\dagger A | \psi \rangle + \frac{1}{i\hbar} \langle \psi | A H | \psi \rangle + \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle,$$

como el hamiltoniano es un operador hermítico, entonces, reduciendo la expresión dada y sabiendo $[H, A] = HA - AH$

$$\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \frac{i}{\hbar} \langle [H, A] \rangle + \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle$$

□

5. Problema 5

Utilizando el teorema de Ehrenfest para el hamiltoniano dado, encontramos las ecuaciones de movimiento. Encontrando primero $[H, x]$ y $[H, p]$, se tiene

$$\begin{aligned} [H, x] &= \frac{1}{2}[p^2, x] + \frac{1}{2}m\omega_1[x^2, x] + \frac{1}{2}m\omega_2[x, x] + \frac{1}{2}mC[I, x] = -\frac{i\hbar p}{m} \\ [H, p] &= \frac{1}{2}[p^2, p] + \frac{1}{2}m\omega_1[x^2, p] + \frac{1}{2}m\omega_2[x, p] + \frac{1}{2}mC[I, p] = m\omega_1 i\hbar x + \frac{1}{2}m\omega_2 i\hbar \end{aligned}$$

Con esto, y sabiendo que $\frac{dp}{dt} = \frac{dx}{dt} = 0$, entonces, sustituyendo en el teorema de Ehrenfest

$$\begin{cases} \frac{d}{dt} \langle x \rangle = \frac{1}{m} \langle p \rangle \\ \frac{d}{dt} \langle p \rangle = -m\omega_1 \langle x \rangle - \frac{1}{2}m\omega_2 \end{cases}.$$

Resolviendo las ecuaciones diferenciales, la solución la realizamos en mathematica.

6. Problema 6

- a) Teniendo la función de onda dada, la constante de normalización es:

$$\boxed{N = \frac{1}{\sqrt{8abc}}}.$$



- b) Dado el resultado de la integral y sabiendo las propiedades de exponentes, entonces se tiene que la probabilidad de se de un resultado entre 0 y a es

$$\frac{\left(1 - e^{-\frac{1}{\text{sgn}(a)}}\right) \text{sgn}(a)}{8bc} e^{-\left(\frac{|y|}{b} + \frac{|z|}{c}\right)},$$

donde $\text{sgn}(a)$ es la función signo.

- c) Calculamos para $-b$ a b y para $-c$ a c , integramos dos veces, siguiendo el resultado mostrado en mathematica:

$$\frac{\text{sgn}(b)\text{sgn}(c)(1 - e^{-\text{sgn}(b)})(1 - e^{-\text{sgn}(c)})}{2a}$$

