

Física Teórica 2 - Guía 3: Postulados de la Mecánica Cuántica

Federico Petrovich

20 de abril de 2021

Problema 10

a) En primer lugar, notar que

$$|\psi(x)|^2 = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma_x^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma_x^2}\right) \quad (1)$$

y que

$$\langle x \rangle = \int dx |\psi(x)|^2 x = \dots = x_0, \quad (2)$$

donde esta cuenta esta hecha en el apunte http://materias.df.uba.ar/ft2a2021c1/files/2021/04/FT2_Guia2_P16-.pdf.

En segundo lugar, la desviación estandar $Sdv(x)$ está dada por

$$Sdv^2(x) = \langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \int dx |\psi(x)|^2 (x - x_0)^2 = \dots = \sigma_x^2, \quad (3)$$

es decir, la desviación estandar vale σ_x . Para hacer esta cuenta conviene usar que

$$\int dx \exp(-\lambda(x-x_0)^2) (x-x_0)^2 = -\int dx \frac{d}{d\lambda} \exp(-\lambda(x-x_0)^2) = -\frac{d}{d\lambda} \int dx \exp(-\lambda(x-x_0)^2) = -\frac{d}{d\lambda} \int dy \exp(-\lambda y^2) \quad (4)$$

y esta última integral también está hecha en http://materias.df.uba.ar/ft2a2021c1/files/2021/04/FT2_Guia2_P16-.pdf.

b) Tampoco se va a resolver en detalle, pero usando las propiedades de la transformada de Fourier que da el ejercicio se demuestra que

$$|\tilde{\psi}(p)|^2 = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma_p^2}} \exp\left(-\frac{(p-p_0)^2}{2\sigma_p^2}\right), \quad (5)$$

donde $\sigma_p = \frac{\hbar}{2\sigma_x}$ es la desviación estandar de la distribución de probabilidades del impulso.

c) Como las desviaciones estandar de ambas distribuciones son σ_x y σ_p respectivamente y $\sigma_p = \frac{\hbar}{2\sigma_x}$, entonces se demuestra lo pedido.

d) Por un lado,

$$\langle x | \Delta \hat{x} | \psi \rangle = \langle x | \hat{x} - \langle x \rangle | \psi \rangle = \langle x | \hat{x} | \psi \rangle - \langle x | \langle x \rangle | \psi \rangle = x\psi(x) - \langle x \rangle \psi(x) = (x - x_0) \psi(x). \quad (6)$$

Por el otro,

$$\begin{aligned} \langle x | \Delta \hat{p} | \psi \rangle &= \langle x | \hat{p} - \langle p \rangle | \psi \rangle = \langle x | \hat{p} | \psi \rangle - \langle x | \langle p \rangle | \psi \rangle = -i\hbar \frac{d\psi}{dx}(x) - \langle p \rangle \psi(x) = -i\hbar \left(\frac{ip_0}{\hbar} - \frac{(x-x_0)}{2\sigma_x^2} \right) \psi(x) - p_0 \psi(x) \\ &= i\hbar \frac{(x-x_0)}{2\sigma_x} \psi(x). \end{aligned} \quad (7)$$

Luego,

$$\langle x | \Delta \hat{x} | \psi \rangle = \frac{2\sigma_x}{i\hbar} \langle x | \Delta \hat{p} | \psi \rangle \quad (8)$$

y como $\{|x\rangle\}$ es una base completa entonces

$$\Delta \hat{x} | \psi \rangle = \frac{2\sigma_x}{i\hbar} \Delta \hat{p} | \psi \rangle. \quad (9)$$

e) Por lo hecho anteriormente, la condición de incerteza mínima implica en general

$$(x - \langle x \rangle) \psi(x) = -i\hbar c \frac{d\psi}{dx}(x) - c \langle p \rangle \psi(x) \quad (10)$$

y por lo tanto

$$\frac{d\psi}{dx} = \frac{1}{i\hbar c} (\langle x \rangle - c \langle p \rangle - x) \psi. \quad (11)$$

Esta es una ecuación diferencial cuya solución resulta

$$\psi(x) = A \exp\left(\frac{1}{i\hbar c} \left[(\langle x \rangle - c \langle p \rangle) x - \frac{x^2}{2} \right]\right) \quad (12)$$

y esto no es otra cosa más que una Gaussiana cuando c es un imaginario puro (tomando $c = \frac{2\sigma_x}{i\hbar}$ se obtiene la función de onda del problema).