

Corso di
MECCANICA QUANTISTICA

Homework 2

Da consegnare entro il 30/03/2022

Le soluzioni vanno inoltrate in formato PDF con il nome e cognome dello studente in prima pagina. Si prega inoltre di numerare le pagine e dichiarare sempre quale esercizio si sta svolgendo.

1. Al tempo $t = 0$ una particella soggetta ad un potenziale di oscillatore armonico è descritta dalla funzione d'onda:

$$\psi(x, 0) = A \sum_{n=0}^{\infty} \frac{a^n}{\sqrt{2^n n!}} u_n(x)$$

dove le $u_n(x)$ sono le autofunzioni normalizzate dell'Hamiltoniana dell'oscillatore armonico, A una costante di normalizzazione e a una costante adimensionata positiva.

- a) Trovare la costante di normalizzazione A .
b) Usando la funzione generatrice dei polinomi di Hermite

$$F(\xi, z) = e^{-z^2 + 2\xi z}$$

trovare la funzione d'onda all'istante $t > 0$, $\psi(x, t)$.

- c) Mostrare che $|\psi(x, t)|^2$ è una funzione periodica del tempo e indicarne il periodo.
d) Calcolare il valor medio dell'energia.

2. Trovare i livelli energetici di una particella di massa m nel potenziale

$$V(x) = \begin{cases} \frac{1}{2} k x^2, & x > 0, \\ \infty, & x \leq 0, \end{cases}$$

- a) usando le condizioni di quantizzazione di Wilson-Sommerfeld.
b) Confrontare il risultato ottenuto con quello che si deriva dall'equazione di Schrödinger.

3. Scrivere l'equazione agli autovalori per l'Hamiltoniana di una particella di massa m , in moto unidimensionale, sottoposta all'azione del potenziale seguente

$$V(x) = \begin{cases} +\infty, & (x \leq 0); \\ \frac{\hbar^2}{m x^2}, & x > 0. \end{cases}$$

Per $x > 0$ si prendano autofunzioni della forma

$$u_k(x) = \left(a_1 + \frac{a_2}{\xi} \right) \sin \xi + \left(b_1 + \frac{b_2}{\xi} \right) \cos \xi, \quad (\xi = kx, \quad k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}})$$

e si determinino le costanti a_1 , a_2 , b_1 e b_2 dall'equazione agli autovalori scritta, dalle condizioni al contorno e dalla ortonormalità delle autofunzioni ad una $\delta(k - k')$.

4. Si consideri un oscillatore armonico unidimensionale di massa m , pulsazione ω e hamiltoniana

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 x^2 .$$

- a) Si determinino i valori medi $\langle x \rangle_t$ e $\langle p \rangle_t$ all'istante t , in termini degli stessi valori medi all'istante $t = 0$, $\langle x \rangle_0$ e $\langle p \rangle_0$.
- b) Si mostri che il valore medio di x^2 all'istante t , $\langle x^2 \rangle_t$, soddisfa all'equazione differenziale

$$\frac{d^2 \langle x^2 \rangle_t}{dt^2} + 4\omega^2 \langle x^2 \rangle_t = \frac{4 \langle H \rangle}{m} . \tag{1}$$

c) Si ricavi la soluzione dell'equazione differenziale (1) e si scriva $(\Delta x)_t^2$ in termini di

$$\langle x^2 \rangle_0 , \quad \langle p^2 \rangle_0 , \quad \langle xp + px \rangle_0 .$$

- d) Supponendo che la funzione d'onda all'istante iniziale, $\psi(x, 0)$, sia una funzione reale pari, scrivere come si semplifica $(\Delta x)_t^2$.
- e) Nel caso di una funzione d'onda che soddisfi alle ipotesi del punto d), si consideri il limite $t \ll \omega^{-1}$ in $(\Delta x)_t^2$. Se con T e V si indicano l'energie cinetica e potenziale, si mostri che se $\langle V \rangle_0 > \langle T \rangle_0$ allora $\langle x^2 \rangle_t < \langle x^2 \rangle_0$, viceversa, se $\langle V \rangle_0 < \langle T \rangle_0$ allora $\langle x^2 \rangle_t > \langle x^2 \rangle_0$.

5. Si consideri una particella libera in moto unidimensionale descritta, all'istante iniziale $t = 0$, dalla funzione d'onda

$$\psi(x, 0) = N \left(e^{ik_0x} e^{-\alpha(x+x_0)^2/2} + e^{-ik_0x} e^{-\alpha(x-x_0)^2/2} \right)$$

dove $\alpha > 0$ e $x_0, k_0 \in \mathbb{R}$.

- a) Calcolare la costante di normalizzazione N e i valori medi di x e x^2 all'istante $t = 0$.
- b) Calcolare la funzione d'onda nello spazio degli impulsi all'istante $t = 0$, $\tilde{\psi}(k, 0)$.
- c) Scrivere la densità di probabilità di impulso e trovare i valori medi $\langle p \rangle$, $\langle p^2 \rangle$, l'indeterminazione Δp e verificare le relazioni di indeterminazione di Heisenberg all'istante $t = 0$.
- d) Descrivere come si calcola la funzione d'onda all'istante t . Il risultato è

$$\psi(x, t) = \frac{N}{\sqrt{z}} e^{-i\frac{\hbar k_0^2 t}{2m}} \left[e^{ik_0x} e^{-\frac{\alpha}{2z}(x+x_0-v_0t)^2} + e^{-ik_0x} e^{-\frac{\alpha}{2z}(x-x_0+v_0t)^2} \right]$$

dove la quantità complessa z è data da $z = 1 + i\frac{\hbar\alpha t}{m}$ e $v_0 = \frac{\hbar k_0}{m}$. Scrivere la densità di probabilità di posizione $\rho(x, t)$. Come si comporta per tempi grandi?

- e) Calcolare la densità di probabilità di trovare la particella all'origine $\rho(0, t)$ e discutere la sua dipendenza dal tempo considerando il rapporto $\rho(0, t)/\rho(0, 0)$.

Formule utili:

$$\int_{-\infty}^{\infty} ds s^2 e^{-\beta(s \pm s_0)^2} = \sqrt{\frac{\pi}{\beta}} \left(s_0^2 + \frac{1}{2\beta} \right)$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} ds e^{-\beta s^2 + i\gamma s} = \sqrt{\frac{\pi}{\beta}} e^{-\gamma^2/(4\beta)}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} ds s^2 e^{-\beta s^2 + i\gamma s} = \sqrt{\frac{\pi}{\beta}} \left(\frac{1}{2\beta} - \frac{\gamma^2}{4\beta^2} \right) e^{-\gamma^2/(4\beta)}$$

con $\beta > 0$ e $\gamma \in \mathbb{R}$.