

- 1 a. Geef de tijdsafhankelijke Schrödinger vergelijking en geef daarin duidelijk aan welke grootheden plaats- en/of tijdsafhankelijk zijn.
- b. Onder bepaalde omstandigheden kunnen de oplossingen van deze vergelijking worden geschreven in de vorm van een product van een plaatsafhankelijke en een tijdsafhankelijke functie. Wanneer kan dat?
- c. Laat expliciet zien dat de bewering onder (b) juist is en bepaal het tijdsafhankelijke deel van de oplossingen.

2. Voor de tijdsontwikkeling van de verwachtingswaarde van een fysische observabele Q die niet expliciet van de tijd afhangt geldt

$$\frac{d}{dt} \langle Q \rangle = \frac{i}{\hbar} \langle [\hat{H}, \hat{Q}] \rangle$$

- a. Wat houdt deze vergelijking in voor een observabele waarvan de corresponderende operator commuteert met de Hamilton operator?
- b. Bereken $\frac{d}{dt} \langle p_x \rangle$ voor een deeltje met massa m dat beweegt in één dimensie in de potentiaal $V(x)$.
- c. Becommentarieer het resultaat onder (b) in het licht van de uitspraak “verwachtingswaarden gedragen zich klassiek”.

3. Beschouw een deeltje met massa m in een oneindig diepe, één dimensionale, rechthoekige potentiaalput:

$$V(x) = 0 \text{ voor } 0 \leq x \leq a$$

$$V(x) = \infty \text{ voor } x < 0, x > a.$$

De oplossingen van de tijdsafhankelijke Schrödinger vergelijking voor $0 \leq x \leq a$ worden gegeven door

$$\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{n\pi x}{a} \text{ met } n = 1, 2, 3, \dots$$

- a. Laat zien dat de functies $\psi_n(x)$ eigenfuncties zijn van de Hamilton operator. Bij welke eigenwaarden?
- b. Stel het deeltje bevindt zich in de toestand ψ_1 en de “rechterwand” van de potentiaalput wordt plotseling verplaatst van $x=a$ naar $x=2a$. Wat is de kans dat wij het deeltje dan aantreffen in de grondtoestand van de nieuwe potentiaal?

4. De genormeerde eigentoestanden $\psi_n(x)$ van de ééndimensionale harmonische oscillator behorende bij de energie-eigenwaarden $E_n = (n + \frac{1}{2})\hbar\omega$ [$n = 0, 1, 2, \dots$] voldoen aan de volgende relaties:

$$\hat{a}_+ \psi_n(x) = \sqrt{(n+1)\hbar\omega} \psi_{n+1}(x)$$

$$\hat{a}_- \psi_n(x) = \sqrt{n\hbar\omega} \psi_{n-1}(x)$$

waarbij de ladderoperatoren zijn gedefinieerd volgens

$$\hat{a}_\pm \equiv \frac{1}{\sqrt{2m}} (\hat{p}_x \pm im\omega\hat{x})$$

- Bereken de commutator van \hat{a}_+ en \hat{a}_- .
- Geef de matrixrepresentatie van \hat{H} in de basis $\psi_n(x)$ en licht de vorm van de matrix kort toe.

Stel op het tijdstip $t=0$ is de oscillator in de lineaire superpositietoestand

$$\Psi(x,0) = \sum_{n=0}^{\infty} c_n \psi_n(x).$$

- Geef een uitdrukking voor de tijdsafhankelijke toestand $\Psi(x,t)$.

Beschouw een willekeurige fysische observabele beschreven door de lineaire operator \hat{Q} .

- Laat zien dat de verwachtingswaarde van \hat{Q} in de toestand $\Psi(x,t)$ geschreven kan worden als $\langle Q \rangle = \sum_{p=-\infty}^{+\infty} A_p e^{ip\omega t}$, en druk de coëfficiënten A_p uit in termen van de matrixelementen van \hat{Q} in de basis van eigentoestanden ψ_n .
- Bereken A_p expliciet voor het geval $\hat{Q} = \hat{x}$.