

Opgave WC 14 maart (π-dag!)
1/6

Opgave: Rabi-Oscillaties

Stel dat ψ_{E_1} en ψ_{E_2} oplossingen zijn van de tijds onafh. Schrödinger vergelijking $H\psi_{E_1} = E_1\psi_{E_1}$, $H\psi_{E_2} = E_2\psi_{E_2}$.

~~Stel dat ψ_{E_1} en ψ_{E_2}~~

- a) Wat zijn de fundamentele oplossingen van $i\hbar \partial_t \psi = H\psi$ die horen bij de eigen vectoren ψ_{E_1} en ψ_{E_2} ?

Antw: $\psi_1(x) = e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1}(x)$ en $\psi_2(x) = e^{-\frac{iE_2 t}{\hbar}} \psi_{E_2}(x)$

- b) Wat is de oplossing met beginvoorwaarde $\psi_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2}$?

Antw: $\psi(t) = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-\frac{iE_2 t}{\hbar}} \psi_{E_2}$

- c) ~~Stel dat de verwachtingswaarde van x in $\psi_{E_1}|_{t=0}$ en $\psi_{E_2}|_{t=0}$ nul is, $\langle \psi_{E_1}, x \psi_{E_1} \rangle = \langle \psi_{E_2}, x \psi_{E_2} \rangle = 0$~~

~~Wat is de verwachtingswaarde van x in $\psi_{E_1}^+$ en $\psi_{E_2}^+$?~~

~~Antw: $\langle e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1}, x e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1} \rangle =$~~

~~$e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \cdot e^{+\frac{iE_1 t}{\hbar}} \langle \psi_{E_1}, x \psi_{E_1} \rangle = 0$~~

~~net zo: $\langle \psi_{E_2}^+, x \psi_{E_2}^+ \rangle = 0.$~~

2/6

d) Als $\langle \psi_{E_1}, \alpha \psi_{E_2} \rangle = \gamma$, laat zien dat
dan $\langle \psi_{E_2}, \alpha \psi_{E_1} \rangle = \bar{\gamma}$

$$\begin{aligned} \text{opl: } \langle \psi_{E_2}, \alpha \psi_{E_1} \rangle &= \int \overline{\psi_{E_2}(x)} \cdot \alpha \psi_{E_1}(x) dx \\ &= \int \overline{\psi_{E_1}(x)} \cdot \alpha \psi_{E_2}(x) dx = \langle \psi_{E_1}, \alpha \psi_{E_2} \rangle = \bar{\gamma} \end{aligned}$$

e) Laat zien dat $L(\psi) = x \cdot \psi$ een lineaire afbeelding is.

$$\begin{aligned} \text{opl: } x \cdot (\psi_1(x) + \psi_2(x)) &= x \psi_1(x) + x \psi_2(x) \\ x \cdot (\lambda \psi_1)(x) &= \lambda x \psi_1(x) \end{aligned}$$

f) Bereken de verwachtingswaarde $\langle \psi_0, \alpha \psi_0 \rangle$.
Hint: gebruik dat \langle, \rangle lineair is (met c.c. l.k.)
en dat α lineair is.

Druk je antwoord uit in γ

$$\begin{aligned} \text{A: } \langle \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2}, \alpha \cdot (\frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2}) \rangle &= \\ \langle \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2}, \frac{1}{\sqrt{2}} \alpha \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} \alpha \psi_{E_2} \rangle & \quad (\alpha \text{ lineair!}) \\ = \frac{1}{2} \langle \psi_{E_1}, \alpha \psi_{E_1} \rangle + \frac{1}{2} \langle \psi_{E_2}, \alpha \psi_{E_2} \rangle & \\ + \frac{1}{2} \langle \psi_{E_1}, \alpha \psi_{E_2} \rangle + \frac{1}{2} \langle \psi_{E_2}, \alpha \psi_{E_1} \rangle & \\ = 0 + 0 + \frac{1}{2} \gamma + \frac{1}{2} \bar{\gamma} = \underline{\underline{\text{Re } \gamma}} & \end{aligned}$$

3/6

g) Bereken de verwachtingswaarde
 $\langle \psi_t, x \psi_t \rangle$

$$\rightarrow \text{als } \psi_{t=0} = \psi_{E_1}$$

$$\rightarrow \text{als } \psi_{t=0} = \psi_{E_2}$$

$$\rightarrow \text{als } \psi_{t=0} = \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2}$$

A: $\psi_{E_1} \sim \psi_t = e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1}$

$$\begin{aligned} \text{Dus } \langle e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1}, x e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \psi_{E_1} \rangle &= \\ e^{+\frac{iE_1 t}{\hbar}} \cdot e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \cdot \langle \psi_{E_1}, x \psi_{E_1} \rangle &= \\ = 1 \cdot \langle \psi_{E_1}, x \psi_{E_1} \rangle &= 0 \end{aligned}$$

Net zo voor ψ_{E_2}

$$\begin{aligned} \text{Maak: } \langle \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} \cdot e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2} \cdot e^{-\frac{iE_2 t}{\hbar}}, x \cdot (\frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_1} e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} + \frac{1}{\sqrt{2}} \psi_{E_2} e^{-\frac{iE_2 t}{\hbar}}) \rangle \end{aligned}$$

$$= \frac{1}{2} \langle \psi_{E_1}, x \psi_{E_1} \rangle + \frac{1}{2} \langle \psi_{E_2}, x \psi_{E_2} \rangle$$

$$+ \frac{1}{2} \cdot e^{+\frac{iE_1 t}{\hbar}} \cdot e^{-\frac{iE_2 t}{\hbar}} \langle \psi_{E_1}, x \psi_{E_2} \rangle$$

$$+ \frac{1}{2} \cdot e^{-\frac{iE_1 t}{\hbar}} \cdot e^{+\frac{iE_2 t}{\hbar}} \langle \psi_{E_2}, x \psi_{E_1} \rangle$$

$$= 0 + 0 + \frac{1}{2} e^{-\frac{i(E_2 - E_1)t}{\hbar}} \gamma + \frac{1}{2} e^{\frac{i(E_2 - E_1)t}{\hbar}} \bar{\gamma}$$

$$= \text{Re} \left(\gamma \cdot e^{-\frac{i(E_2 - E_1)t}{\hbar}} \right)$$

4/6

h) Schrijf dit als $a \cos(\omega t)$ in het geval γ in \mathbb{R} .
Wat is de Rabi-frequentie ω ?

$$A: \quad \langle \psi_{+1} | \psi_t \rangle = \gamma \cos\left(\frac{E_2 - E_1}{\hbar} t\right)$$

$$\text{dus } \omega = \frac{E_2 - E_1}{\hbar}$$

i) In een waterstofatoom zijn de energie-niveaus

$$E_n = -\frac{R}{n^2}, \text{ met } R = 1,097 \cdot 10^7 \text{ m}^{-1}$$

$$E_n = -\frac{m_e e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \cdot \frac{1}{n^2}$$

$$\text{met } R = \frac{m_e e^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} = 2,175 \cdot 10^{-18} \text{ J} \quad \text{de Rydberg-constante.}$$

(13,605 eV)

Als $\gamma \neq 0$, wat is dan de Rabi-frequentie voor oscillaties tussen E_1 en E_2 ?

$$A: \quad E_2 - E_1 = R \left(1 - \frac{1}{4}\right) = \frac{3}{4} R$$

$$\text{Dus } \omega = \frac{3}{4} \frac{R}{\hbar} = \frac{3}{4} \cdot \frac{2,175 \cdot 10^{-18}}{1,055 \cdot 10^{-34}} = 1,546 \cdot 10^{16} \text{ s}^{-1}$$

5/6

Opgave: De oplossingen van de Airy (Hermite) Oscillator zijn $\psi_n(x) = h_n(x) e^{-x^2/2}$, met $h_n(x)$ de Hermite polynoom.

Ze voldoen aan $x h_n(x) - \frac{d}{dx} h_n(x) = h_{n+1}(x)$, en $h_0(x) = 1$

a) $h_0(x) = 1$

$$h_1(x) = x \cdot 1 - 0 = x$$

$$h_2(x) = x \cdot x - \frac{d}{dx} x = x^2 - 1$$

$$h_3(x) = x(x^2 - 1) - \frac{d}{dx}(x^2 - 1) = x^3 - x - 2x = x^3 - 3x$$

$$h_4(x) = x(x^3 - 3x) - \frac{d}{dx}(x^3 - 3x) = x^4 - 3x^2 - 3x^2 + 3 = x^4 - 6x^2 + 3$$

b) Dit is zeker waar voor $h_0(x)$; 0 is even, en $1 = x^0$,

~~Als h_n alleen even termen x^k bevat, dan bevat $x \cdot h_n$ alleen oneven termen $x \cdot x^k = x^{k+1}$. Ook $\frac{d}{dx} x^k = k x^{k-1}$ een oneven term.~~

Als h_n even is, dan is $x h_n(x)$ oneven, en $\frac{d}{dx} h_n(x)$ ook. Dus $h_{n+1}(x) = x h_n(x) - \frac{d}{dx} h_n(x)$ is oneven.

Als h_n oneven is, dan is $x \cdot h_n(x)$ even, en $\frac{d}{dx} h_n(x)$ ook. Dus $h_{n+1}(x) = x h_n(x) - \frac{d}{dx} h_n(x)$ is dan even.

Dus: h_0 even $\rightarrow h_1$ oneven $\rightarrow h_2$ even $\rightarrow h_3$ oneven \rightarrow etc.

6/6

$$c) \quad \gamma = \int_{-\infty}^{\infty} \overline{\psi_n(x)} \cdot x \psi_m(x) dx$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x h_n(x) h_m(x) e^{-x^2/2} dx$$

Als $n-m$ even is, dan zijn n en m ófwel allebei even, ófwel allebei oneven.

De functies $h_n(x)$ en $h_m(x)$ zijn dus ófwel beide even, ófwel beide oneven.

Hun product $h_n(x) \cdot h_m(x)$ is dus in ieder geval even, zodat $x \cdot h_n(x) h_m(x) e^{-x^2/2}$ oneven is. De integraal γ is dus nul.

d) De amplitude van de Rabi-oscillatie is evenredig met γ . Er zijn dus géén Rabi-oscillaties tussen toestanden met $n-m$ even.

Je verwacht frequenties $\omega = \frac{E_2 - E_1}{\hbar} = (n-m) \omega$ met $(n-m)$ oneven, dus $\underline{\underline{(2k+1)\omega = \omega}}$.

(tenzij er nog meer gevallen zijn waaraan γ nul is natuurlijk...)