

EIND-TENTAMEN Quantummechanica 2

Dinsdag, 30 Januari 2007, 09:00 - 12:00, Lokalen BBL105b,107a,160.

- 1) Begin elke opgave op een afzonderlijk blad.
- 2) Schrijf op elk blad je naam.
- 3) Schrijf duidelijk en leesbaar !
- 4) Het tentamen bestaat uit 3 opgaven.
- 5) Openboek-tentamen: nee.
- 6) Formuleblad: nee.

1. Optellen van impulsmoment

Beschouw twee deeltjes met baan-impulsmoment $j_1 = 1$ en $j_2 = 1$, en bijbehorende toestanden $|j_1 = 1, j_2 = 1; m_1, m_2 \rangle$ die we kortweg noteren als $|m_1, m_2 \rangle$. Uit de theorie van het optellen van impulsmoment $\vec{J} = \vec{J}_1 + \vec{J}_2$ weten we dat er een andere basis is van toestanden $|j_1 = 1, j_2 = 1; j, m \rangle$ die we kortweg noteren als $|j, m \rangle$.

- Bewijs dat $m = m_1 + m_2$. Voor het bovenstaande geval $j_1 = 1$ en $j_2 = 1$, hoeveel basiselementen $|m_1, m_2 \rangle$ zijn er? Wat zijn dan de mogelijke waarden voor m en hoeveel toestanden horen er bij iedere m ?
- Bewijs nu, weer in het geval $j_1 = 1$ en $j_2 = 1$, de algemene stelling, namelijk dat de mogelijke waarden voor j gegeven zijn door

$$|j_1 - j_2| \leq j \leq j_1 + j_2 . \quad (1)$$

2. Variatierekening

We beschouwen hier de Hamiltoniaan voor de anharmonische oscillator

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2}x^2 + g\frac{m^2\omega^3}{\hbar}x^4 , \quad (2)$$

waarbij de laatste term als storing beschouwd wordt met g een kleine parameter. Uit de algemene theorie van tijdsafhankelijke storingsrekening kan men bewijzen dat de energie van de grondtoestand tot op laagste orde in de storing g gelijk is aan

$$E_0 = \frac{1}{2}\hbar\omega(1 + \frac{3}{2}g) + \mathcal{O}(g^2). \quad (3)$$

Gevraagd wordt nu om dit systeem te behandelen met de theorie van de variatierekening. Beschouw daarom de verzameling van probeer-golffuncties

$$\psi_\alpha(x) = e^{-\frac{m\omega}{2\hbar}(1+\alpha)x^2}, \quad (4)$$

met $\alpha \geq -1$.

- Beargumenteer waarom dit een verstandige keuze lijkt (of indien niet, kan u dan een betere keuze maken?). Verwacht u voor een kleine storing g een kleine of een grote waarde van α ? [Het kan helpen om even de potentiaal en probeer-golffunctie te tekenen.]
- Bereken de energie-functionaal

$$E[\psi_\alpha] = \frac{\langle \psi_\alpha | H | \psi_\alpha \rangle}{\langle \psi_\alpha | \psi_\alpha \rangle}. \quad (5)$$

U kunt de volgende gegevens gebruiken:

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx x^{2n} e^{-\beta x^2} = \frac{\Gamma(n + \frac{1}{2})}{\beta^{n + \frac{1}{2}}}, \quad (6)$$

met $\Gamma(z + 1) = z\Gamma(z)$ en $\Gamma(\frac{1}{2}) = \sqrt{\pi}$.

- Toon aan dat voor een waarde van α waarvoor $E[\psi_\alpha]$ een minimum aanneemt, moet gelden

$$\alpha^3 + 3\alpha^2 + 2\alpha - 6g = 0. \quad (7)$$

- Bovenstaande vergelijking is een derdegraads vergelijking in α voor vaste waarde van g . Probeer nu een oplossing te vinden via de benadering

$$\alpha = \alpha_0 + \alpha_1 g + \mathcal{O}(g^2), \quad (8)$$

door de coëfficiënten bij dezelfde macht van g aan elkaar gelijk te stellen. Bepaal tenslotte hiermee opnieuw de waarde van de grondtoestands energie $E[\psi_\alpha]$ en vergelijk uw antwoord met (3).

3. Verstrooiing aan een Yukawa-potentiaal

De differentiële werkzame doorsnede van een verstrooiingsproces in een sferisch symmetrische potentiaal wordt gegeven door

$$\frac{d\sigma}{d\Omega}(k, \theta) = |f(k, \theta)|^2, \quad (9)$$

waarbij θ de verstrooiingshoek is en k de grootte van het momentum van het inkomende deeltje met massa m . In de eerste Born-benadering geldt er

$$f^{(1)}(k, \theta) = -\frac{2m}{\hbar^2} \frac{1}{q} \int_0^\infty dr r V(r) \sin(qr), \quad (10)$$

waarbij $q = 2k \sin(\theta/2)$. Beschouw nu de Yukawa-potentiaal

$$V = g^2 \frac{e^{-\mu r}}{r}, \quad (11)$$

met μ en g constanten.

- Bereken de differentiële werkzame doorsnede.
- Toon aan dat de totale werkzame doorsnede gegeven wordt door

$$\sigma(k) = \frac{16\pi m^2 g^4}{\hbar^4 \mu^2 (\mu^2 + 4k^2)}. \quad (12)$$

- In de limiet $\mu \rightarrow 0$ divergeert de totale werkzame doorsnede. Wat betekent zulk een divergentie? Hoe kan u dit verklaren?