

Norges Teknisk Naturvitenskapelige Universitet
 Institutt for fysikk

Faglig kontakt under eksamen:
 J.S.Høye, tel 93654

KONTINUASJONSEKSAMEN I FAG 74326 KVANTEMEKANIKK 2

Lørdag 15. august 1998

kl.0900–1400

Tillatte hjelpemidler: Rottmann: Mathematische Formelsammlung
 Rottmann: Matematisk formelsamling
 Barnett and Cronin: Mathematical Formulae
 Godkjent kalkulator

Oppgave 1

a)

La egentilstandene for spinnoperatoren S_z for en spinn- $\frac{1}{2}$ partikkel være $|\uparrow\rangle$ og $|\downarrow\rangle$ med egenverdier henholdsvis $\hbar/2$ og $-\hbar/2$. Egenfunksjoner for banedreieimpuls og dens z -komponent betegnes med $|l, m_l\rangle$.

a) Gitt at \vec{L} og \vec{S} er dreieimpulsoperatorer (for uavhengige dynamiske frihetsgrader), vis at $\vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$ er en dreieimpulsoperator, men at $\vec{J}^{(-)} = \vec{L} - \vec{S}$ ikke er det.

b) Når vi begrenser oss til p -tilstander ($l = 1$) for banedreieimpulsen, hvilke verdier kan da kvantetallet J (som tilhører partikkelens totaldreieimpuls \vec{J}) anta? (Utleddning ikke påkrevd.)

Konstruer de ulike tilstandsfunksjonene $|J, m_J\rangle$ for totaldreieimpulsen og dens z -komponent ved hjelp av tilstandene $|\uparrow\rangle$, $|\downarrow\rangle$ og $|l, m_l\rangle$ med $l = 1$.

Oppgitt: For dreieimpuls gjelder

$$[J_x, J_y] = i\hbar J_z \quad ; \quad [J_y, J_z] = i\hbar J_x \quad ; \quad [J_z, J_x] = i\hbar J_y$$

Stigeoperatorene $J_{\pm} = J_x \pm iJ_y$ oppfyller

$$J_{\pm} |j, m\rangle = \hbar \sqrt{j(j+1) - m(m\pm 1)} |j, m\pm 1\rangle$$

Oppgave 2

Vis at følgende uttrykk for sannsynlighetstetthet ρ og sannsynlighetsstrømtetthet \vec{j} ,

$$\begin{aligned}\rho &= \Psi^\dagger \Psi \\ \vec{j} &= \Psi^\dagger c \vec{\alpha} \Psi\end{aligned}$$

oppfyller kontinuitetslikninga

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot \vec{j} = 0$$

for en fri partikkel som adlyder Dirac-likninga

$$\frac{\partial \Psi}{\partial t} + c \vec{\alpha} \cdot \nabla \Psi + i \beta \frac{mc^2}{\hbar} \Psi = 0.$$

Det forutsettes at β og α -matrisene er hermiteske (selvadjungerte). Kan ρ anta negative verdier? (Begrunn svaret).

Oppgave 3

- a) Forklar kort hva Born–Oppenheimer metoden, f.eks. for molekylberegninger, går ut på.
- b) To partikler befinner seg i potensialet

$$V = V(X, x) = \frac{1}{2}(AX^2 + 2BXx + Cx^2)$$

som tilsvarer to koblede harmoniske oscillatorer. Partikkelen med koordinat X er tung med masse M mens partikkelen med koordinat x er lett med masse m slik at $m \ll M$. Koeffisientene A , B og C er av samme størrelsesorden. Selv om dette problemet kan løses eksakt skal en her benytte Born–Oppenheimer metoden for tilnærmet løsning. Dvs. at en først betrakter den lette partikkelen for å bestemme et effektivt potensial for den tunge. Hva blir egenfrekvensen ω til den lette partikkelen, og hva blir egenfrekvensen Ω til den tunge partikkelen i denne tilnærmelsen?

Opgitt: Potensial for enkel harmonisk oscillator $V(x) = \frac{1}{2} m \omega^2 x^2$.

Oppgave 4

- a) Anta at Hamiltonoperatoren H_0 for et system har kjente egentilstander $|n\rangle$ med tilhørende energier E_n . Fra tiden $t=0$ perturberes systemet med et lite bidrag H' som adderes til H_0 . Tilstanden $|\psi\rangle$ til systemet kan da rekkeutvikles i de uperturberte egentilstandene slik at

$$|\psi\rangle = \sum_n c_n(t) |n\rangle e^{-iE_n t/\hbar}$$

Benytt den tidsavhengige Schrödingerlikningen $H|\psi\rangle = i\hbar \partial|\psi\rangle/\partial t$ til å vise at tidsavhengig perturbasjonsteori til første orden for koeffisientene $c_n(t)$ gir

$$c_f(t) = c_f(0) + \frac{1}{i\hbar} \int_0^t dt' e^{i\omega_{fn}t'} M_{fn} c_n(0)$$

der

$$\omega_{fn} = (E_f - E_n)/\hbar \quad M_{fn} = \langle f | H' | n \rangle .$$

- b) Overgangssannsynligheten for overgang mellom to tilstander i og f er gitt ved uttrykket ($i \neq f$)

$$P_{i \rightarrow f} = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} |c_f(t)|^2 = A \delta(\Delta E)$$

der $\Delta E = E_f - E_i$. Regn ut uttrykket for koeffisienten A i første ordens perturbasjonsteori.

Oppgitt: $\tau \left[\frac{\sin(x\tau)}{x\tau} \right]^2 \xrightarrow{\tau \rightarrow \infty} \pi \delta(x)$.