

NORGES TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE UNIVERSITET  
Institutt for fysikk

Faglig kontakt under eksamen:

Professor Per Hemmer, tel. 73 59 36 48

## EKSAMEN I SIF4045 KVANTEMEKANIKK

Tirsdag 23. mai 2000

kl. 09.00 – 14.00

Tillatte hjelpemidler: Godkjent kalkulator

Rottmann: Matematisk formelsamling

En side med uttrykk og formler er vedlagt.

Sensuren faller 13. juni 2000.

### Oppgave 1

a) Bruk heve- og senkeoperatorer til å beregne forventningsverdiene (middelverdiene)

$$\langle q^2 \rangle \quad \text{og} \quad \langle q^4 \rangle$$

for en partikkel med masse  $m$  i grunntilstanden i harmonisk-oscillator-potensialet  $V(q) = \frac{1}{2}m\omega^2 q^2$ .

b) En partikkel med masse  $m$  beveger seg i én dimensjon og tiltrekkes til origo med en kraft proporsjonal avstanden, men med ulike kraftkonstanter på høyre og venstre side. Potensialet er

$$V(q) = \begin{cases} \frac{1}{2}mc^2\omega^2 q^2 & \text{for } q \leq 0 \\ \frac{1}{2}m\omega^2 q^2 & \text{for } q \geq 0 \end{cases}$$

Vi skal i resten av oppgaven se på grunntilstandsenergien  $E_0(c)$  i dette asymmetriske potensialet, som funksjon av den positive parameteren  $c$ .

Hva er  $E_0(1)$ ? Hva er  $E_0(\infty)$ ? (Begrunn svaret)

c) Finn hvorledes  $E_0(c)$  avhenger av  $c$  for ekstremt små verdier av  $c$ .  
(Tips: Innfør  $\omega = \hat{\omega}/c$  og la deretter  $c \rightarrow 0$  for fast  $\hat{\omega}$ .)

d) I Rayleigh-Schrödinger tidsuavhengig perturbasjonsteori løses egenverdi-problemet  $\widehat{H}|\psi_n\rangle = E_n|\psi_n\rangle$ , der  $\widehat{H} = \widehat{H}_0 + \lambda\widehat{H}_1$ , ved rekkeutvikling i parameteren  $\lambda$ :

$$\begin{aligned} E_n &= E_n^0 + \lambda E_n^{(1)} + \lambda^2 E_n^{(2)} + \dots \\ |\psi_n\rangle &= |n\rangle + \lambda |n^{(1)}\rangle + \lambda^2 |n^{(2)}\rangle + \dots \end{aligned}$$

Løsningen av det uperturberte problemet,  $\widehat{H}_0|n\rangle = E_n^0|n\rangle$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$ , forutsettes kjent, og det forutsettes at egenverdiene  $E_n^0$  ikke er degenererte.

Vis at til første orden er egenverdiene gitt ved

$$E_n = E_n^0 + \lambda \langle n | \widehat{H}_1 | n \rangle + \mathcal{O}(\lambda^2).$$

e) For  $c$  nær 1 er potensialet i punkt b) nær et vanlig symmetrisk harmonisk-oscillator-potensial. Sett  $c = 1 + \lambda$ , og beregn  $E_0(c)$  til første orden i  $\lambda$ .

Bruk det du har funnet i punktene b), c) og e) til å skissere  $E_0(c)/(\hbar\omega)$  som funksjon av  $c$ .

## Oppgave 2

a) En partikkel beveger seg i  $xy$ -planet. (Dette kan realiseres i en lagdelt halvleder.) Partikkelen er fri, bortsett fra at den påvirkes av et konstant magnetfelt  $\mathcal{B}$  som står perpendikulært på planet som partikkelen beveger seg i. Bruk vektorpotensialet  $\vec{A} = (-\mathcal{B}y, 0, 0)$  til å representere magnetfeltet.

Skriv ned den tidsuavhengige Schrödingerlikningen for partikkelens bølgefunksjon  $\psi(x, y)$ . Vis at det eksisterer felles egenfunksjoner for impulsoperatoren i  $x$ -retning,  $\hat{p}_x$ , og Hamiltonoperatoren.

b) Skriv løsningene av den tidsuavhengige (stasjonære) Schrödingerlikningen på formen

$$\psi(x, y) = e^{ik_x x} \varphi(y),$$

og bestem energieigenverdiene (Landau-nivåene)  $E_n$ .

**Oppgave 3**

a) Gi en fysisk definisjon av det differensielle spredningstverrsnittet  $d\sigma/d\Omega$  for elastisk spredning av partikler mot et fast spredende potensial.

b) Et elektron med masse  $m$  og impuls  $\vec{p}$  spres på et atompotensial av formen

$$V_A(\vec{r}) = \frac{g}{r} e^{-r/a}, \quad (1)$$

der  $g$  og  $a$  er konstanter som angir henholdsvis styrken og rekkevidden av potensialet.

Beregn i Born-approksimasjonen det differensielle spredningstverrsnittet  $d\sigma_A/d\Omega$ , uttrykt ved  $q = |\vec{q}|$ , der elektronets impulsending er  $\hbar\vec{q}$ .

c) Finn  $q$ , uttrykt ved elektronets impuls  $p$  og spredningsvinkelen  $\vartheta$ .

d) Anta så at to atomer som hver for seg gir et potensial av typen (1) danner et molekyl, med avstandsvektor  $\vec{d}$  mellom atomene (se figur). Det molekulære potensialet er da



$$V_M = V_A(\vec{r}) + V_A(\vec{r} - \vec{d}).$$

Vis at det differensielle tverrsnittet  $d\sigma_M/d\Omega$  for elektronspredning på molekylet kan skrives

$$\frac{d\sigma_M}{d\Omega} = \left(2 + 2 \cos(\vec{q} \cdot \vec{d})\right) \frac{d\sigma_A}{d\Omega},$$

der  $d\sigma_A/d\Omega$  er tverrsnittet fra punkt b).

e) Anta tilslutt at elektronet spres mot en gass av toatomige molekyler der alle orienteringer av avstandsvektoren  $\vec{d}$  er like sannsynlige. Beregn tverrsnittet midlet over alle molekyl-orienteringer,

$$\left\langle \frac{d\sigma_M}{d\Omega} \right\rangle.$$

Hva blir forholdet mellom dette tverrsnittet og det atomære tverrsnittet i de to grensetilfellene  $qd \ll 1$  og  $qd \gg 1$ ? Kommenter resultatene for disse to grensetilfellene.

## Formler og uttrykk

Noe av dette kan du få bruk for.

Vedlegg 1 av 1

### Harmonisk oscillator

De to laveste energiegentilstandene har følgende energiverdier og posisjonsbølgefunksjoner:

$$\begin{aligned} E_0 &= \frac{1}{2}\hbar\omega & \langle q|0\rangle &= \psi_0(q) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}} e^{-\frac{1}{2}x^2} \\ E_1 &= \frac{3}{2}\hbar\omega & \langle q|1\rangle &= \psi_1(q) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}} 2xe^{-\frac{1}{2}x^2}, \end{aligned}$$

der  $x \equiv q\sqrt{m\omega/\hbar}$ .

Uttrykt ved posisjons- og impuls-operatorene er senke- og heveoperatorene definert ved

$$\begin{aligned} a &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \hat{q} + \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p} \\ a^\dagger &= \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} \hat{q} - \frac{i}{\sqrt{2m\hbar\omega}} \hat{p} \end{aligned}$$

Disse stigeoperatorene har egenskapene

$$\begin{aligned} a|n\rangle &= \sqrt{n} |n-1\rangle \\ a^\dagger|n\rangle &= \sqrt{n+1} |n+1\rangle, \end{aligned}$$

der  $|n\rangle$  er egentilstand nr.  $n$ . All tidsavhengighet er neglisjert.

### Born-approksimasjonen

I Born-approksimasjonen er spredningsamplituden gitt ved

$$f = -\frac{m}{2\pi\hbar^2} \int V(\vec{r}) e^{-i\vec{q}\cdot\vec{r}} d^3r,$$

integert over hele rommet. Her er  $\hbar\vec{q}$  partikkelens impulsending.

### Partikkel i elektromagnetisk felt

En partikkel med masse  $m$  og ladning  $q$  som befinner seg i elektromagnetiske felt beskrevet ved vektorpotensial  $\vec{A}(\vec{r}, t)$  og skalart potensial  $\varphi(\vec{r}, t)$  har Hamiltonoperatoren

$$\widehat{H} = \frac{[\widehat{\vec{p}} - q\vec{A}]^2}{2m} + q\varphi.$$