



Universitetet  
i Stavanger

**DET TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE FAKULTET**

**EKSAMEN I:** BIT370 Innføring i kvantemekanikk **DATO:** 13. desember 2011

**TID FOR EKSAMEN:** kl. 08.30-11.30 (3 timer)

**TILLATTE HJELPEMIDDEL:** Bestemt, enkel kalkulator (kode C)  
Valgfri standard formelsamling  
(f. eks. Rottmanns eller Knutsens)

**OPPGAVESETTET BESTÅR AV 3 OPPGAVER, PÅ 3 SIDER INKL. DENNE FORSIDA**

**MERKNADER:** —

**OPPGITT:**

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + V(x)\psi = E\psi \quad \sin y = \frac{1}{2i} (e^{iy} - e^{-iy})$$

$$\psi_{nlm_l}(r, \theta, \phi) = R_{nl}(r)Y_l^{m_l}(\theta, \phi), \quad E = -\frac{\mu e^4}{(4\pi\epsilon_0)^2 2\hbar^2 n^2} = -13.6 \text{ eV} \frac{1}{n^2} \quad (\text{H-atom})$$

$$n = 1, 2, 3, \dots, \quad l \leq n - 1 \quad (\text{H-atom})$$

$$m_j = -j, -j + 1, \dots, 0, \dots, j - 1, j \quad (z\text{-komponenter generelt, også for } j \rightarrow l \text{ og } j \rightarrow s)$$

$$j = |l - s|, |l - s| + 1, \dots, l + s - 1, l + s \quad (\text{totaldreieimpuls})$$

$$L_{\pm} = \hbar e^{\pm i\phi} \left( \pm \frac{\partial}{\partial \theta} + i \cot \theta \frac{\partial}{\partial \phi} \right)$$

$$S_{\pm} = S_x \pm iS_y, \quad S_i = \frac{1}{2}\hbar\sigma_i \quad (i = x, y, z)$$

$$\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad |\uparrow\rangle \Leftrightarrow \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad |\downarrow\rangle \Leftrightarrow \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$P = -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}, \quad X = x$$

$$|\leftarrow\rangle \Leftrightarrow \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

$$(\mathbf{x}|\mathbf{y}) = x_1^*y_1 + x_2^*y_2 + \dots + x_n^*y_n$$

$$P = |\langle f|i \rangle|^2 \quad (i \text{ for begynnelsestilstand, } f \text{ for slutttilstand})$$

## Oppgave 1

En partikkel med energi  $E \leq 0$  og masse  $m$  er i en bundet tilstand i den "halvuendelige" firkantbrønnen med lengde  $a$ , vist i figuren, der

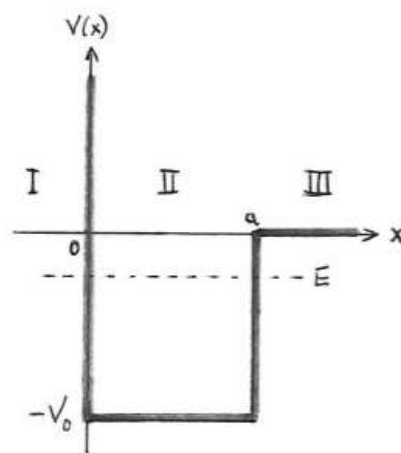
$$V(x) = \begin{cases} \infty & x < 0 & \text{(I)} \\ -V_0 \ (V_0 > 0) & 0 \leq x \leq a & \text{(II)} \\ 0 & x > a & \text{(III)} \end{cases}$$

Du får oppgitt at bølgefunksjonene i områdene I, II og III er gitt ved

$$\psi_{\text{I}} = 0$$

$$\psi_{\text{II}} = A_2 e^{ik_2 x} + B_2 e^{-ik_2 x}, \quad k_2 = \frac{\sqrt{2m(V_0 + E)}}{\hbar}$$

$$\psi_{\text{III}} = A_3 e^{k_3 x} + B_3 e^{-k_3 x}, \quad k_3 = \frac{\sqrt{-2mE}}{\hbar}$$



a) Vis ved innsetting i den tidsuavhengige Schrödingerlikninga at  $\psi_{\text{II}}$  er en gyldig løsning i område II.

b) Bruk kontinuitetskravet til  $\psi$  ved grensen mellom områdene I og II til å eliminere en av integrasjonskonstantene i  $\psi_{\text{II}}$ . Og bruk et fysisk krav til  $\psi$  for  $x \rightarrow \infty$  i område III til å bestemme den annen i  $\psi_{\text{III}}$ . Vis regninga.

c) Bruk kontinuitetskravene til  $\psi$  og  $d\psi/dx$  ved grensen mellom områdene II og III til å vise, ved divisjon, at de tillatte energinivåene er bestemt av

$$\tan\left(\frac{\sqrt{2m(V_0 + E)}}{\hbar} a\right) + \sqrt{\frac{V_0 + E}{-E}} = 0$$

d) I grensen  $E \rightarrow 0_-$  har uttrykket den asymptotiske formen (det skal du ikke vise)

$$\tan\left(\frac{\sqrt{2mV_0}}{\hbar} a\right) \sim -\sqrt{\frac{V_0}{|E|}}$$

Forklar hvorfor sammenhengen mellom  $V_0$  og  $a$  i grensen  $E \rightarrow 0_-$  altså er gitt ved<sup>1</sup>

$$\sqrt{2mV_0} a^2 = \hbar\pi \left(n + \frac{1}{2}\right), \quad n = 0, 1, 2, 3, \dots$$

<sup>1</sup>Grensetilnærmelsen  $E \rightarrow 0_-$  finner sted ved at  $V$  blir *grunnere*, dvs.  $V_0$  *avtar*. Argumentet til  $\tan$  vil da nærme seg singulariteten *ovenfra*, slik at minustegnet i likninga ovenfor er OK!

## Oppgave 2

Rombølgefunksjonsdelen av et hydrogenatoms tilstand er gitt ved kvantetallene  $(n, l, m_l)$ . Hvis den sfæriske harmoniske,  $Y_l^{m_l}$ , er kjent for en av  $m_l$ -verdiene ved gitt  $l$ , så kan uttrykkene for de andre mulige  $m_l$ -verdiene finnes ved bruk av stigeoperatorer. Det samme er tilfelle for spinndelen av bølgefunksjonen, der stigeoperatorer svitsjer mellom  $m_s$ -verdiene ved  $s = 1/2$ .

a) Hvis elektronet er i en tilstand med  $l = 1$ , hva er da den lavest mulige verdien til hovedkvantetallet  $n$ ? Og hvilke mulige verdier kan elektronets totale dreieimpulskvantetall  $j$  da ha?

b) Bruk stigeoperatoren  $L_+$  til å vise at  $Y_l^l$ , dvs. den sfæriske harmoniske  $Y_l^{m_l}$  med  $m_l = l$ , er gitt ved (bortsett fra en normaliseringsfaktor som du ikke skal bestemme her):

$$Y_l^l(\theta, \phi) = (\sin \theta)^l e^{il\phi}$$

c) Finn et matriseuttrykk for  $S_+$ , stigeoperatoren for  $s = 1/2$ . Vis ved regning at  $S_+|\downarrow\rangle \propto |\uparrow\rangle$ , mens  $S_+|\uparrow\rangle = 0$ .

d) For Coulombpotensialet i hydrogenatomet avhenger energien bare av hovedkvantetallet  $n$ . Er dette et generelt trekk ved sfæriske symmetriske potensialer?

## Oppgave 3

Noen raske spørsmål og regninger:

a) Hva er grunnen til at hermiteske operatorer ( $A^\dagger = A$ ) er av stor betydning i kvantemekanikk? Og hva er generelt  $(AB)^\dagger$  uttrykt ved  $A^\dagger$  og  $B^\dagger$  (nok å skrive det, behøves ikke utledet)?

b) Regn ut kommutatoren  $[P, X]$ .

c) Hva er grunnen til at vi kan beskrive spinnet i en vilkårlig retning som en lineærkombinasjon av spinn opp og ned i  $z$ -retning?

d) Et elektron er opprinnelig i tilstanden  $|\uparrow\rangle$ , dvs. med  $m_s = +1/2$  i  $z$ -retning. Så måler vi spinnet langs  $x$ -aksen. Hva er sannsynligheten for å finne at elektronspinnets peker i  $-x$ -retning, dvs. at det er i tilstanden  $|\leftarrow\rangle$ ?

e) Regn ut normaliseringskonstanten  $c$  for vektoren  $\mathbf{x} = c \begin{pmatrix} 1 \\ 3 \\ 2i \end{pmatrix}$ .

– Fortsatt god jul –