



Universitetet
i Stavanger

DET TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE FAKULTET

EKSAMEN I: FYS320 Kvantemekanikk **DATO:** 17. desember 2014

TID FOR EKSAMEN: kl. 09.00-13.00 (4 timer)

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

OPPGAVESETTET BESTÅR AV 4 OPPGAVER, PÅ 4 SIDER INKL. DENNE FORSIDA

MERKNADER: Vis et utvalg regninger som leder fram til svarene!

OPPGITT:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 u(r)}{\partial r^2} + \frac{\hbar^2 l(l+1)}{2mr^2} u(r) + V(r)u(r) = Eu(r), \quad u(r) = rR(r), \quad \frac{\sin(x)}{x} = 1 - \frac{1}{6}x^2 + \dots$$

$$\psi_j(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{j\pi x}{a}\right) \quad E_j = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} j^2 \quad \langle \psi_a | O | \psi_b \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi_a^*(x) O \psi_b(x) dx$$

$$E^{(1)} = \langle \psi_n | H_1 | \psi_n \rangle \quad \delta(x) = 0 \quad (\text{for } x \neq 0) \quad \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x-a) f(x) dx = f(a)$$

$$\psi_{nlm_l}(r, \theta, \phi) = R_{nl}(r) Y_l^{m_l}(\theta, \phi), \quad n = 1, 2, 3, \dots, \quad l \leq n-1 \quad (\text{H-atom})$$

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

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

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

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

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

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

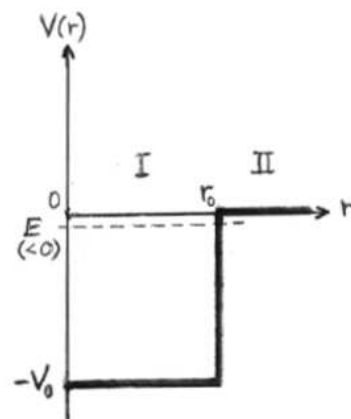
$$P = |\langle f | i \rangle|^2 \quad (\text{sannsynlighet, } i \text{ for begynnelsestilstand, } f \text{ for slutttilstand})$$

Oppgave 1

For deuteronet (kjernen i et deuteriumatom) kan man tilnærmet anta at protonet og nøytronet, som har nesten like masser, beveger seg i et sentralsymmetrisk potensial omkring massefeltet i kjernen. Potensialet skyldes de gjensidige kjernekreftene. I denne oppgaven skal vi betrakte protonet, med masse m_p , og anta at potensialet for det kan approksimeres som en "sfærisk firkantbrønn" (der altså $r \geq 0$) ut til kjerne­radien r_0 :

$$V(r) = \begin{cases} -V_0 \quad (V_0 > 0) & 0 \leq r \leq r_0 & \text{(I)} \\ 0 & r > r_0 & \text{(II)} \end{cases}$$

Vi ønsker å beregne V_0 . Vi skal anta at deuteronet er "nesten ubundet" (essensielt $|E| \ll U_0$), at dreieimpulskvantetallet $l = 0$, og at kjernen er i laveste radielle energitilstand. Du får oppgitt at den skalerte bølgefunksjonen $u(r) = rR(r)$ i områdene I og II som oppfyller radialbølge­likningen for $l = 0$, er gitt ved



$$u_{\text{I}}(r) = A_{\text{I}} \cos(k_{\text{I}}r) + B_{\text{I}} \sin(k_{\text{I}}r), \quad k_{\text{I}} = \frac{\sqrt{2m_p(V_0 - |E|)}}{\hbar}$$

$$u_{\text{II}}(r) = A_{\text{II}}e^{k_{\text{II}}r} + B_{\text{II}}e^{-k_{\text{II}}r}, \quad k_{\text{II}} = \frac{\sqrt{2m_p|E|}}{\hbar}$$

- Vis ved innsetting at u_{I} er en gyldig løsning av radialbølge­likningen i område I.
- Bruk kravet at radialbølge­funksjonen $R(r) = u(r)/r$ skal være endelig både for $r \rightarrow 0$ og $r \rightarrow \infty$, til å eliminere en av integrasjonskonstantene i hvert område.
- Bruk kontinuitetskravene til u samt til du/dr ved $r = r_0$ til å finne, ved divisjon, at E og V_0 må oppfylle

$$\tan\left(\frac{\sqrt{2m_p(V_0 - |E|)}}{\hbar}r_0\right) + \sqrt{\frac{V_0 - |E|}{|E|}} = 0$$

Vis regningen.

- Vis at i grensen $|E| \ll V_0$ har uttrykket en asymptotisk form som medfører

$$V_0 \approx \frac{\pi^2}{8} \frac{\hbar^2}{m_p r_0^2} = \frac{1}{32} \frac{h^2}{m_p r_0^2}$$

- Numerisk gir det $V_0 \approx 51 \text{ MeV}$ (det skal du ikke regne ut). Eksperimentelt funnet bindingsenergi pr. nukleon i deuteronet er av størrelsesorden 2.2 MeV . Ut fra dette, kommenter kort konsistensen i regnemåten vi brukte for å finne V_0 .

Oppgave 2

Vi betrakter to identiske spinn-1/2-partikler som befinner seg i en 1-dimensjonal firkantbrønn med lengde a og ∞ høye potensialvegger ved $x = 0$ og $x = a$, og $V(x) = 0$ for $0 \leq x \leq a$. Vi skal anta at de vekselvirker svakt via potensialet $V_1(x) = K\delta(x_1 - x_2)$. Her er x_1 og x_2 partikkelposisjonene, K er en konstant og δ er Diracs deltafunksjon – altså en svak vekselvirkning med svært kort rekkevidde.¹

a) Begrunn kort (med ord) hvorfor rombølgefunksjonen $\psi_{mn}(x_1, x_2)$ i tilstanden med lavest mulig energi må være symmetrisk, hvis spinnene er koplet i singlettilstanden

$$|00\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|\uparrow\downarrow\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}}|\downarrow\uparrow\rangle$$

b) Anta så at spinnene i stedet er koplet i en triplettilstand, slik at også rombølgefunksjonen $\psi_{mn}(x_1, x_2)$ blir forskjellig. Skriv ned det normaliserte uttrykket for rombølgefunksjonen med lavest energi E_{mn} , og angitt (m, n)-verdier, samt størrelsen av denne energien.

c) Med spinnene i triplettilstand, bruk tidsuavhengig pertubasjonsteori til å beregne verdien av $E^{(1)}$, dvs. laveste ordens energiforskyvning av tilstanden med lavest tillatt uperturbert energi.

d) Kan du gi en (kortfattet) fysisk begrunnelse for resultatet fra forrige punkt?

e) Hva er dimensjonaliteten/SI-benevnningen til konstanten K i V_1 ?

Oppgave 3

Noen raskt besvarte spørsmål og regninger:

a) Hvis elektronet i et hydrogenatom er i en tilstand med $n = 4$, hva er da den mest mulig negative verdien av det totale magnetiske kvantetallet m_j ?

b) Finn et matriseuttrykk for S_- , senkeoperatoren for $s = 1/2$. Regn ut $S_-|\downarrow\rangle$ og $S_-|\uparrow\rangle$. Hva er det fysiske innholdet av de to resultatene?

c) I fler-elektron-atomer blir subskallene fylt i rekkefølgen $1s, 2s, 2p, 3s, 3p, 4s, 3d, \dots$. Hva står s, p og d for? Nevn kort den fysiske grunnen til denne rekkefølgen av fylling av s -, p - og d -skallene for hver hovedkvantetallverdi, samt grunnen til at energitilstanden med $n = 4, l = 0$ blir dratt under den med $n = 3, l = 2$.

d) Et kaliumatom (atomnummer 19) har elektronkonfigurasjonen $1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 4s$ i grunntilstanden. Hva er tilsvarende elektronkonfigurasjon for et natriumatom (atomnummer 11)?

e) Nevn kort grunnen til at vi for $s = 1/2$ kan beskrive spinn i en vilkårlig retning som en lineærkombinasjon av spinn opp og ned i z -retning.

¹I spørsmål a) og b), se bort fra innvirkning av pertubasjonspotensialet $V_1(x)$.

Oppgave 4

Noen flere raskt besvarte (kort men konsist) hummer-og-kanari-spørsmål og regninger:

a) En partikkel er i tilstanden $|\phi\rangle$, som har $|\psi_1\rangle, |\psi_2\rangle, \dots, |\psi_n\rangle$ som ortonormal basis, med $H|\psi_j\rangle = E_j|\psi_j\rangle$ for alle j . Basisvektorene oppfyller relasjonen $\sum_{j=1}^n |\psi_j\rangle\langle\psi_j| = 1$. La Z stå for posisjonsoperatoren i z -retning. Betrakt en operator Q som oppfyller

$$\langle Q \rangle = \sum_{m=1}^n E_m |\langle\phi|Z|\psi_m\rangle|^2$$

Utled et uttrykk for denne operatoren Q som funksjon av H og Z , men som ikke inneholder E_m .

b) Hvorfor er hermiteske operatorer ($A^\dagger = A$) viktige i kvantemekanikk? Og hva er generelt $(AB)^\dagger$ uttrykt ved A^\dagger og B^\dagger (nok å skrive det, behøves ikke utledet)?

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

d) Hva forbinder du med begrepet "21-cm-linjen"?

e) Den generelle fire-komponent-spinoren ψ som er løsning av Diraclikningen, er kjent fra en regneoppgave (*det skal du ikke utlede*) på en form der to-komponent-objektet ϕ beskriver en spinn-1/2-partikkel:

$$\psi = \begin{pmatrix} \phi \\ [c(\mathbf{p} \cdot \boldsymbol{\sigma})/(E + mc^2)]\phi \end{pmatrix} e^{i(\mathbf{p}\cdot\mathbf{r} - Et/\hbar)}, \quad \phi = \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \end{pmatrix}$$

Betrakt tilfellet der et slikt fermion er i ro ($\mathbf{p} = 0$), og skriv ned det normaliserte fire-komponent-uttrykket for spinoren som tilsvarende positiv energi og spinn i $(-x)$ -retning.

– Fortsatt god jul –