

# UNIVERSITETET I OSLO

## Det matematisk-naturvitenskapelige fakultet

**Avsluttende hjemmeeksamen i:** FYS2140 Kvantefysikk

**Utlevering av oppgaven:** Torsdag 28. mai 2020, kl 9:00

**Innlevering av oppgaven:** Fredag 5. juni 2020, kl 9:00

**Oppgavesettet inneholder:** 6 oppgaver

(Versjon 11. mai 2020)

### Viktig informasjon

- Elektronisk innlevering via **Inspira** med frist Fredag 5. juni 2020, kl 9:00. Leve-  
ringsfristen er absolutt.
- Innleveringen (pdf) må ha god kontrast. Bruk scanner eller app, vanlig foto med  
mobiltelefon fungerer ofte dårlig. Hvis du har skriftlig levering, må håndskriften  
være tydelig lesbar på pdf-dokumentet.
- Vi ønsker klare og tydelige svar. Besvarelsen skal være pent og oversiktlig ført inn.  
Husk å bruke fornuftige enheter i utregningene.
- Ikke skriv navnet ditt på besvarelsen, innleveringen skjer anonymt via Inspira hvor  
kandidatnummeret automatisk blir skrevet på oppgaven.
- Avsluttende hjemmeeksamen teller 80% av karakteren i FYS2140.
- Ettersom dette er en hjemmeeksamen, har dere full anledning til å samarbeide, og  
til å bruke forelesningsnotater og annen faglitteratur for å finne fram til nødvendig  
informasjon. Til gjengjeld skal den innleverte besvarelsen være individuell, og vi  
forbeholder oss retten til å trekke ut noen av dere til en muntlig redegjørelse for  
besvarelsen deres senere.
- Vis forståelse gjennom forklaringer og begrunnelser for utregninger og svar. Dette  
blir vektlagt i vurderingen av eksamen.
- Noen av deloppgavene kan (bør) løses numerisk. Vi legger vekt på en kvalitativ  
beskrivelse av resultatene, men inkluder gjerne relevante plott og programkode i  
pdf-filen.
- Inspira tar bare ett dokument. Det er derfor viktig at alt materiale lastes opp i  
**én pdf-fil** inklusive eventuelle programkoder og annet som kan legges i slutten av  
pdf'en. Du kan laste opp besvarelsen flere ganger i Inspira, det tas bare hensyn til  
den siste innleveringen.
- Lykke til!

## Oppgave 1: Kvantemekanikk

Denne oppgaven behandler noen fundamentale egenskaper ved kvantemekanikken. Vi skal studere en partikkel med masse  $m$  i et én-dimensjonalt potensial  $V(x)$ .

- Sett opp den tidsavhengige Schrödingerlikningen (TASL) for systemet som bestemmer bølgefunksjon  $\Psi(x, t)$ . Forklar hva de ulike symbolene og leddene i likningen representerer.
- Dersom vi har en stasjonær tilstand, vis at  $\Psi(x, t)$  kan skrives på formen  $\Psi(x, t) = \psi(x)\phi(t)$ . Forklar/begrunn stegene i utregningen.
- Finn funksjonen  $\phi(t)$  og den tilhørende tidsuavhengige Schrödingerlikningen (TUSL). Hvilke krav stiller vi til bølgefunksjonen  $\psi(x)$ ?

Vi ser nå på et kvantesystem med tre egenverditilstander  $\psi_1$ ,  $\psi_2$  og  $\psi_3$  som antas å være ortonormerte. De tilhørende energi-eigenverdier er  $E_1 = E$ ,  $E_2 = 2E$  og  $E_3 = 3E$ . Systemet er preparert ved tiden  $t = 0$  som

$$\Psi(x, 0) = A[-\psi_1(x) + 8\psi_2(x) + 2i\psi_3(x)]. \quad (1)$$

- Finn normeringskonstanten  $A$  og sett opp systemets bølgefunksjon  $\Psi(x, t)$ .
- Beregn forventningsverdien av energien  $\langle H \rangle$  i tilstanden  $\Psi(x, t)$ .
- Beregn standardavviket av energien  $\sigma_H$  i tilstanden  $\Psi(x, t)$ .
- Hva kan du si om resultatet (verdi og sannsynlighet) av én energimåling på systemet?

## Oppgave 2: Spredningstilstander

Vi vil i denne oppgaven studere potensialspredning av partikler.

- Lag en skisse av et tenkt potensial  $V(x)$  hvor en partikkel med totalenergi  $E$  er klassisk bundet, men i kvantefysikken representerer en spredningstilstand. Forklar med egne ord hva kvantefysisk tunnelling er.

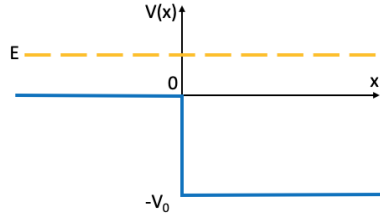
Vi tenker oss et annet potensial gitt ved

$$V(x) = \begin{cases} -V_0 & x \geq 0 \\ 0 & \text{ellers} \end{cases}, \quad (2)$$

hvor  $V_0 > 0$ . Initielt kommer partiklene med masse  $m$  og energi  $E$  inn fra venstre i Fig. 1.

- Når partiklene kommer inn fra venstre og passerer  $x = 0$ , hva skjer kvalitativt med størrelsen til hastigheten, den kinetiske energien og de Broglie-bølgelengden?

Vi vil nå beskrive spredningsproblemet i Fig. 1 kvantitativt. Slik som vi er vant til i kurset, skal du bruke planbølger med skarpe bølgetallsverdier, og ikke bygge opp fulle bølgepakker med kontinuerlige bølgetallsverdier.



Figur 1: Spredningspotensial  $V(x)$  for partikler med energi  $E$ .

- Sett opp Schrödingerlikningen og de generelle planbølgefunksjonene for området I ( $x < 0$ ) og området II ( $x \geq 0$ ). Bruk følgende planbølgeamplituder: Innkommende bølge  $A$ , reflektert bølge  $B$  og transmittert bølge  $C$ .
- Finn forholdene mellom amplitudene  $|B/A|^2$  og  $|C/A|^2$  uttrykt ved hjelp av bølgetallene  $k$  i områdene I og II. Amplitudene  $A$ ,  $B$  og  $C$  er definert i oppgave c).
- Finn transmisjonskoeffisienten  $T$  og refleksjonskoeffisienten  $R$  hver for seg ved hjelp av bølgefunksjonenes amplituder og partiklenes hastigheter. Blir  $T + R = 1$  i dette tilfellet og hvorfor/hvorfor ikke?

### Oppgave 3: Uskarphetsrelasjonen

Den generelle uskarphetsrelasjonen er gitt ved

$$\sigma_A^2 \sigma_B^2 \geq \left( \frac{1}{2i} \langle [\hat{A}, \hat{B}] \rangle \right)^2, \quad (3)$$

hvor kommutatoren av operatorene  $\hat{A}$  og  $\hat{B}$  er gitt ved  $[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A}$ .

- Vis at kommutatoren til posisjons- og bevegelesmengde-operatorene er gitt ved  $[x, \hat{p}] = i\hbar$  og at Heisenbergs uskarphetsrelasjon  $\sigma_x \sigma_p \geq \hbar/2$  da kan utledes fra Likn. (3).

Vi vil nå studere Heisenbergs uskarphetsrelasjon for en partikkel i et én-dimensjonalt potensial. Grunntilstanden er gitt ved bølgefunksjonen

$$\psi_0(x) = A e^{-\frac{1}{2} a^2 x^2}, \quad (4)$$

hvor normeringskonstanten er gitt ved  $A = \sqrt[4]{\frac{a^2}{\pi}}$ .

- Sett opp energi-egenverdilikningen for partikkelen og bestem den potensielle energien  $V(x)$  som gir  $\psi_0(x)$  som løsning av grunntilstanden. Finn grunntilstandsenergien  $E_0$ .
- Argumenter kort for at  $\langle x \rangle = 0$  og  $\langle p \rangle = 0$  og vis at  $\langle x^2 \rangle = 1/2a^2$  for grunntilstanden  $\psi_0(x)$ .
- Vi oppgir her at  $\langle p^2 \rangle = \hbar^2 a^2 / 2$ . Finn produktet av standardavvikene ( $\sigma_x \sigma_p$ ) for  $x$  og  $p$ . Kommentér resultatet.

#### Oppgave 4: Degenerasjon i hydrogenatomet

Vi skal studere degenerasjonen i hydrogenatomet og ser bort fra elektronets egenspinn. Degenerasjonen  $d$  til et energinivå er gitt som antall tilstander som gir samme energi. Den tidsuavhengige Schrödingerlikningen uten eksterne krefter, kan skrives som

$$\hat{H}_0 \psi_{nlm_l}(\vec{r}) = E_n \psi_{nlm_l}(\vec{r}), \quad (5)$$

hvor  $\psi_{nlm_l}(\vec{r})$  er tilstandsfunksjonene og  $E_n = -E_0/n^2$  med  $E_0 = 13.6$  eV er energi-eigenverdiene.

- Hvilke fysiske størrelser representerer  $\hat{H}_0$ ,  $\hat{L}^2$  og  $\hat{L}_z$ ?
- Hvilke verdier kan kvantetallene  $n$ ,  $l$  og  $m_l$  anta? Forklar kort hvor de tillatte verdiene kommer fra (uten utledning og bevis).
- Vis at degenerasjonen for energinivå  $E_n$  er  $d = n^2$ .

Vi lar nå hydrogenatomet befinne seg i et homogent og konstant magnetfelt gitt ved  $B_z = 2m_e E_0 / 8e\hbar$  og velger  $z$ -aksen langs magnetfeltet.

- Vis at Hamiltonoperatoren er gitt ved

$$\hat{H}_1 = \hat{H}_0 + \frac{E_0}{8\hbar} \hat{L}_z. \quad (6)$$

- Vis at  $\psi_{n,l,m_l}$  representerer en tilstand med skarp energi også når magnetfeltet er tilstede og finn energi-eigenverdien.
- Vi antar nå en annen Hamiltonoperator

$$\hat{H}_2 = \hat{H}_0 + \frac{E_0}{16\hbar^2} (\hat{L}_x^2 + \hat{L}_y^2). \quad (7)$$

Vis at  $\psi_{n,l,m_l}$  representerer en tilstand med skarp energi for  $\hat{H}_2$  og finn den tilhørende energi-eigenverdien.

- Tegn energinivåene for alle bundne  $n = 2$  tilstander for hver av de to Hamiltonoperatorene  $\hat{H}_1$  og  $\hat{H}_2$ .
- Hvilken degenerasjon  $d$  har energinivået  $n = 3$ ,  $l = 2$  og  $m_l = -2$  for hver av de to Hamiltonoperatorene  $\hat{H}_1$  og  $\hat{H}_2$ ?

#### Oppgave 5: Sannsynlighetsfordelinger i hydrogenatomet

Schrödingerlikningen for hydrogenatomet er gitt ved

$$\hat{H}_0 \psi_{nlm_l}(\vec{r}) = E_n \psi_{nlm_l}(\vec{r}), \quad (8)$$

hvor  $\psi_{nlm_l}(\vec{r})$  er tilstandsfunksjonene og  $E_n = -E_0/n^2$  med  $E_0 = 13.6$  eV er energi-eigenverdiene. Vi ser bort fra egenspinn i denne oppgaven og skal i det påfølgende studere tilstanden  $\psi_{200}(\vec{r})$  hvor vi bruker polarkoordinater  $\vec{r} = (r, \theta, \phi)$ .

- a) Hva er energi-eigenverdien for  $\psi_{200}(\vec{r})$  tilstanden i eV, og hvilke andre bølgefunksjoner har samme energi.
- b) Forklar kort hvorfor bølgefunksjonen  $\psi_{200}(\vec{r})$  er uavhengig av  $\theta$  og  $\phi$ .

Vi skriver opp den normerte bølgefunksjonen  $\psi_{200}$  ved hjelp av den dimensjonsløse variabelen  $\rho = r/a_0$  hvor  $a_0$  er Bohrradien.

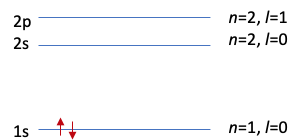
$$\psi_{200}(\rho) = \sqrt{\frac{1}{8\pi a_0^3}} \left(1 - \frac{\rho}{2}\right) \exp\left(-\frac{\rho}{2}\right). \quad (9)$$

- c) Finn forventningsverdien av radien i egentilstanden  $\psi_{200}$ . Hint: du får bruk for formelen  $\int_0^\infty \rho^k e^{-\rho} d\rho = k!$  hvor  $k$  er et heltall.
- d) Når vi skal se på ved hvilken radius elektronet med størst sannsynlighet befinner seg i, tar vi utgangspunkt i  $P(r) = r^2 e^{-r/a_0} (2 - r/a_0)^2$ . Finn den radius som elektronet med størst sannsynlighet befinner seg i.
- e) Lag et plott av sannsynlighetstettheten som funksjon av radien og forklar utfra dette hvorfor de to radiene blir forskjellige. Bruk enhet  $a_0$  for radiusen  $r$  i plottet.

### Oppgave 6: Atomkonfigurasjoner og egenspinn

Den totale bølgefunksjon for en partikkel inneholder ikke bare den romlige del  $\psi_{nlm_l}(\vec{r})$ , men også en spinn-bølgefunksjon (også kalt spinor)  $\chi_{s,m_s}$ .

- a) Hva kalles elementærpartikler med halvtallig og heltallig spinn? Hva er spesielt for mangepartikkelsystemer hvor partiklene har halvtallig spinn?
- b) Hvilken verdi har spinn-quantetallet  $s$  for elektronet og hvilke egenverdier har operatorene  $\hat{\mathbf{S}}^2$  og  $\hat{S}_z$ ?
- c) Anta at vi har vektorsummen  $\mathbf{J} = \mathbf{L} + \mathbf{S}$  med  $l = 2$ . Hvilke projeksjoner av  $\mathbf{J}$  på  $z$ -aksen kan vi ha? Tegn et typisk eksempel på hvordan vektorene adderer seg opp.
- d) Hvor mange elektroner kan plasseres i en spesifikk  $l$ -tilstand?
- e) Forklar hvordan elektronkonfigurasjonen ser ut for grunntilstanden til nitrogenatomet. Du kan ta utgangspunkt i Fig. 2 og fylle inn flere elektroner. Begrunn svaret ved hjelp av aktuelle regler for elektronfordeling i atomer.



Figur 2: Enkeltpartikkel-nivåskjema for helium med to elektroner med egenspinn opp og ned. De spektroskopiske symbolene  $s$  og  $p$  tilsvarer  $l = 0$  og  $l = 1$ .