



Fakultet for Naturvitenskap og Teknologi  
Institutt for Fysikk

# Kontinuasjonseksemen TFY4215/FY1006 Innføring i kvantefysikk sommar 2015

Faglærar: Professor Jens O. Andersen  
Institutt for Fysikk, NTNU  
Kontakt på eksamen: Jens O. Andersen  
Telefon: 73 59 31 31 eller 46 47 87 47

Mandag 10. August 2015  
kl. 09.00-13.00

Tillatne hjelpemiddel:  
Godkjend kalkulator  
Rottmann: Matematisk Formelsamling  
Rottmann: Matematische Formelsammlung  
Barnett & Cronin: Mathematical Formulae  
Angell og Lian: Fysiske størrelser og enheter: navn og symboler

Oppgåvesettet er på fire sider. Les oppgåvene nøye. Spør dersom noko er uklart. Lykke til.

## Oppgåve 1

I dei fleste tilfella i kvantemekanikk kan ein ikkje løyse Schrödingerlikninga eksakt. Ein kan da løyse problemet numerisk. Eit alternativ er å bruke *variasjonsmetoden*. Ein gjettar på ei rimeleg form på bølgjefunksjonen  $\psi$ . Denne

bølgjefunksjonen  $\psi$  kallar ein da ein ein *prøvebølgjefunksjon*.  $\psi$  inneheld ein eller fleire parametre som ein kan variere. Ideen er å minimalisere energien til  $\psi$  som funksjon av desse parametrane. Ein kan da vise at energien  $E_{\min}$  som ein får med denne prosedyra alltid er høgare enn den verkelege grunntilstandsenergien til systemet. Egil Hylleraas (1898-1965) var ein norsk fysikar som i tida rett før 1930 brukte variasjonsmetoden til å rekne ut  $E_{\min}$  for Helium. Han brukte svært mange parametre i prøvebølgjefunksjonen sin, men han hadde ikkje PC eller matlab tilgjengeleg. Han fekk eit resultat som berre var eit par prosent høgare enn den eksperimentelle verdien for grunntilstanden i Helium. Hylleraas var ein framifrå fysikar som gav store bidrag til å forstå to-elektron atom. Vi skal gå i Hylleraas' fotefar og bruke variasjonsmetoden på eit enkelt problem.

Vi har ein partikkkel med masse  $m$  som bevegar seg i eit tredimensjonal kulesymmetrisk potensial  $V(r)$  som er gjeve ved

$$V(r) = ar, \quad r \geq 0, \quad (1)$$

der  $a$  er ein positiv konstant. Bølgjefunksjonane til dette systemet kan då skrivast som  $\psi(r, \theta, \phi) = R(r)Y_{lm}(\theta, \phi)$ , der  $Y_{lm}(\theta, \phi)$  er ein kulefunksjon og  $R(r)$  er ein radialfunksjon. Vi skal nå bruke ein prøvebølgjefunksjon  $\psi_0(r, \theta, \phi)$  der radialfunksjonen er på forma

$$R(r) = Ae^{-\alpha r}, \quad (2)$$

der  $\alpha$  er ein reell parameter. Vi kan då skrive

$$\psi_0(r, \theta, \phi) = Ae^{-\alpha r}Y_{lm}(\theta, \phi). \quad (3)$$

- a) Kva er dimensjonen til konstanten  $a$  og parameteren  $\alpha$ ?
- b) Skisser radialfunksjonen for  $\alpha = -1$ ,  $\alpha = 0$  og  $\alpha = 1$ . Kva verdiar av  $\alpha$  gjev ein fysisk akseptabel prøvebølgjefunksjon?
- c) Vis at normeringskonstanten  $A$  (opp til ein fasefaktor) er

$$A = 2\alpha^{\frac{3}{2}}. \quad (4)$$

- d) Sidan parameteren  $\alpha$  inngår i  $\psi_0(r, \theta, \phi)$ , er middelverdien til ein observabel  $F$  i tilstanden  $\psi_0(r, \theta, \phi)$  ein funksjon av  $\alpha$ . Vi skriv dette som  $\langle F \rangle(\alpha)$ . Vis at midlere potensiell energi  $\langle V \rangle(\alpha)$  er gjeven ved

$$\langle V \rangle(\alpha) = \frac{3a}{2\alpha}. \quad (5)$$

- e) Vis at midlere kinetisk energi  $\langle K \rangle(\alpha)$  er gjeven ved

$$\langle K \rangle(\alpha) = B\alpha^2 + \frac{\hbar^2 l(l+1)}{2m}2\alpha^2, \quad (6)$$

og finn konstanten  $B$ .

- f) Finn verdien  $\alpha_0$  som minimaliserer energien i tilstanden  $\psi_0$  og finn den tilhøyrande energien  $E_0$ . Kva verdi av  $l$  minimaliserer energien  $E_0$ ? Gje ei fysisk forklaring på dette resultatet.

## Oppgåve 2

- a) Bølgjefunksjonen  $f(\theta, \phi) = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{i\phi}$  er ein normert eigen tilstand til operatorane  $\hat{\mathbf{L}}^2$  og  $\hat{L}_z$ . Finn dei tilhøyrande eigenverdiane.
- b) Dersom vi roterer denne bølgjefunksjonen ein vinkel  $\frac{\pi}{2}$  rundt  $y$ -aksen, får vi ein ny bølgjefunksjon  $g(\theta, \phi)$ . Finn  $g(\theta, \phi)$ .
- c) Vis at  $g(\theta, \phi)$  er ein eigen tilstand til  $\hat{L}_x$  og finn den tilhøyrande eigenverdien. Forklar resultatet.
- d) Kva er dei moglege måleverdiane viss ein målar  $z$ -komponenten av dreieimpulsen i tilstanden  $g(\theta, \phi)$ ? Er  $L_z$  skarp i tilstanden  $g(\theta, \phi)$ ?

## Oppgåve 3

Her kjem litt blanda drops.

- a) Vis at eigenverdiane til ein hermitesk operator  $\hat{F}$  er reelle. La  $\mathcal{H}$  vere Hilbertrommet av kvadratisk integrerbare funksjonar på  $x$ -aksen. Er operatoren  $\hat{F} = \frac{d^2}{dx^2}$  hermitesk på dette vektorrommet? Grunngje svaret.
- b) Vis at bundne tilstandar  $\psi(x)$  i ein romleg dimensjon er ikkje-degenererte.
- c) Forklar forskjellen mellom klassisk mekanikk og kvantemekanikk. Du treng ikkje skrive ei lærebok, men nemne eit par viktige skilnader.
- d) Figur 1 viser eit potensialsprang der potensialet er gjeve ved

$$V(x) = \begin{cases} 0, & x < 0 \\ V_0, & x \geq 0 \end{cases}, \quad (7)$$

der  $V_0 > 0$  er ein konstant.

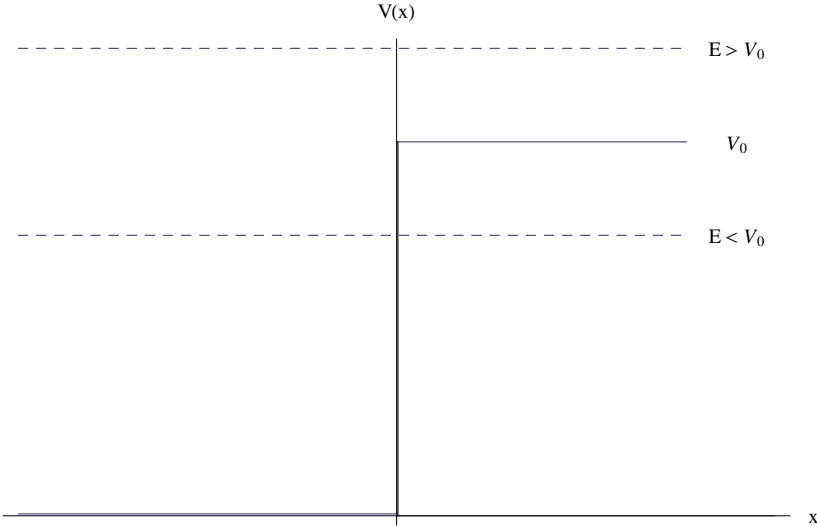


Figure 1: Potensialet  $V(x)$  i oppgåve 3d.

Vi sender ein partikkkel med masse  $m$  og energi  $E$  inn frå venstre mot potensialspranget. I det eine tilfellet er  $E > V_0$  og i det andre tilfellet er  $E < V_0$ . Kva skjer med partikkelen i dei to tilfella viss vi bruker klassisk fysikk? Og viss vi bruker kvantemekanikk?

- e) Forklar potensrekjkjemetoden for differensiallikninga.
- 

Nyttige formlar:

Rotasjon vinkel  $\frac{\pi}{2}$  rundt  $y$ -aksen:

$$x \rightarrow -z \quad (8)$$

$$y \rightarrow y \quad (9)$$

$$z \rightarrow x \quad (10)$$

$$\quad \quad \quad (11)$$

Dreieimpulsoperatorar

$$\hat{L}_x = \frac{\hbar}{i} \left[ -\sin \phi \frac{\partial}{\partial \theta} - \cot \theta \cos \phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right], \quad (12)$$

$$\hat{L}_y = \frac{\hbar}{i} \left[ \cos \phi \frac{\partial}{\partial \theta} - \cot \theta \sin \phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right], \quad (13)$$

$$\hat{L}_z = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial \phi}, \quad (14)$$

$$\hat{\mathbf{L}}^2 = -\hbar^2 \left[ \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \cot \theta \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right]. \quad (15)$$