



UiO : **Fysisk institutt**

Det matematisk-naturvitenskapelige fakultet

Forelesning 20

Are Raklev



Ukens program

- **Tirsdag:** Hydrogenatomet. (Avsnitt 4.2 i Griffiths)
- **Fredag:** Angulærmoment. (Avsnitt 4.3 i Griffiths)
- **Gruppetimer:** Oblig 9 + tilleggsoppgave 4.14 fra Griffiths. (Vi begynner å se på eksamen!)
- **Kollokvium mandag:** Schrödingers undulator teori.

Kort repetisjon

- TUSL i tre dimensjoner:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi(\vec{r}) + V \psi(\vec{r}) = E \psi(\vec{r})$$

- For et **sentralsymmetrisk potensiale**, $V(r)$, f.eks. Coulombpotensialet, er det naturlig å bruke **sfæriske koordinater**.
- Vi finner **separable løsninger** $\psi(\mathbf{r}) = R(r)Y(\theta, \varphi)$. Resultatet er de **sfæriske harmoniske** $Y_l^m(\theta, \varphi)$ og en **radialligning** for $R(r)$.

Kort repetisjon

- De sfæriske harmoniske kan skrives ved hjelp av Legendrepolynomer:

$$Y_l^m(\theta, \varphi) = \epsilon \sqrt{\frac{2l+1}{4\pi} \frac{(l-|m|)!}{(l+|m|)!}} e^{im\varphi} P_l^m(\cos\theta)$$

hvor $\epsilon = (-1)^m$ for $m > 0$ og $\epsilon = 1$ for $m < 0$

- Radialdelen og de sfæriske harmoniske normeres separat

$$\int_0^\infty |R_{nl}|^2 r^2 dr = 1 \qquad \int_0^{2\pi} \int_0^\pi |Y_l^m|^2 \sin\theta d\theta d\varphi = 1$$

Kort repetisjon

- **Radialligningen**

$$\frac{d}{dr} \left(r^2 \frac{dR}{dr} \right) - \frac{2mr^2}{\hbar^2} (V(r) - E) = l(l+1)R$$

kan forenkles ved et variabelbytte $u(r) = rR(r)$,
og skrives ved hjelp av et **effektivt potensial**

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 u}{dr^2} + V_{\text{eff}} u = Eu \quad \boxed{1D \text{ TUSL!}}$$

hvor

$$V_{\text{eff}}(r) = V(r) + \frac{\hbar^2}{2m} \frac{l(l+1)}{r^2}$$

Kort repetisjon

- Hydrogen har **Coulombpotensialet**

$$V(r) = -\frac{k}{r}, \quad k = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} = 1.44 \text{ eV nm}$$

som gir radialligningen

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 u}{dr^2} + \left[\frac{-k}{r} + \frac{\hbar^2}{2m} \frac{l(l+1)}{r^2} \right] u = Eu$$

eller

$$\frac{d^2 u}{d\rho^2} = \left[1 - \frac{\rho_0}{\rho} + \frac{l(l+1)}{\rho^2} \right] u$$

$$\rho = \kappa x, \quad \kappa = \frac{\sqrt{-2mE}}{\hbar}$$
$$\rho_0 = \frac{2}{a_0 \kappa}, \quad a_0 = \frac{\hbar^2}{mk}$$

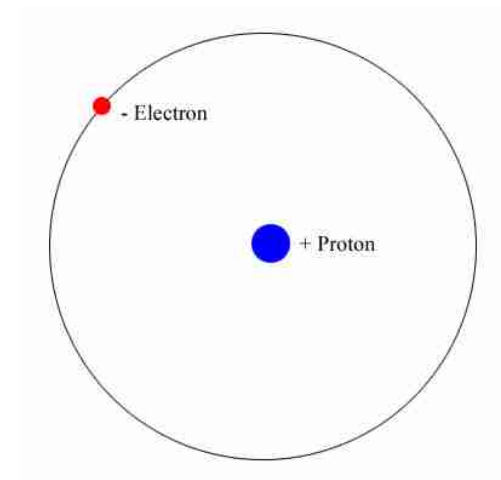
I dag

- Vi vil bruke dette matematiske maskineriet på **hydrogenatomet**.

- Må løse radialligningen for Coulombpotensialet.

$$V(r) = -\frac{k}{r}, \quad k = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} = 1.44 \text{ eV nm}$$

- Ser etter bundne tilstander, $E < 0$.



Midtveisevaluering

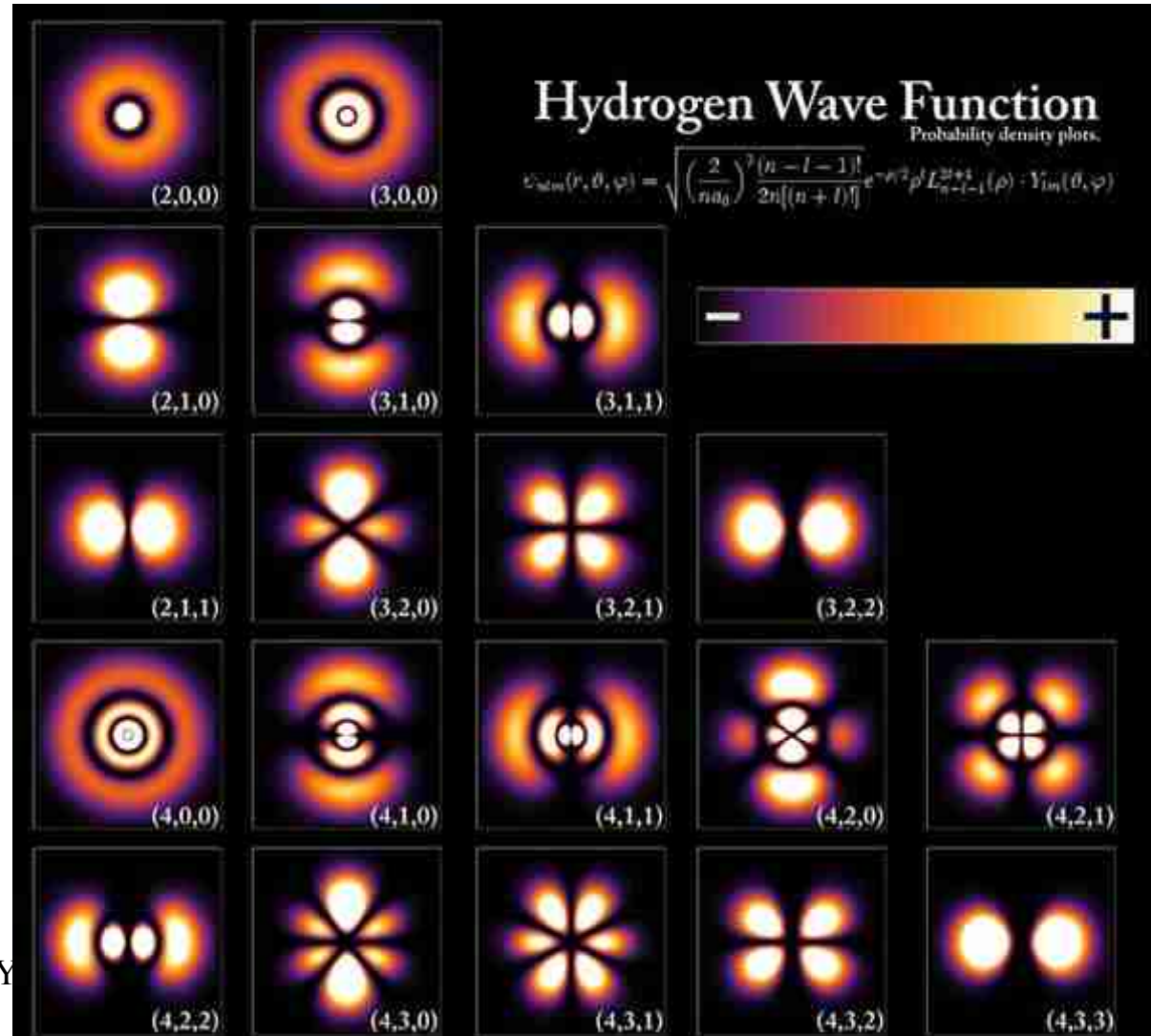
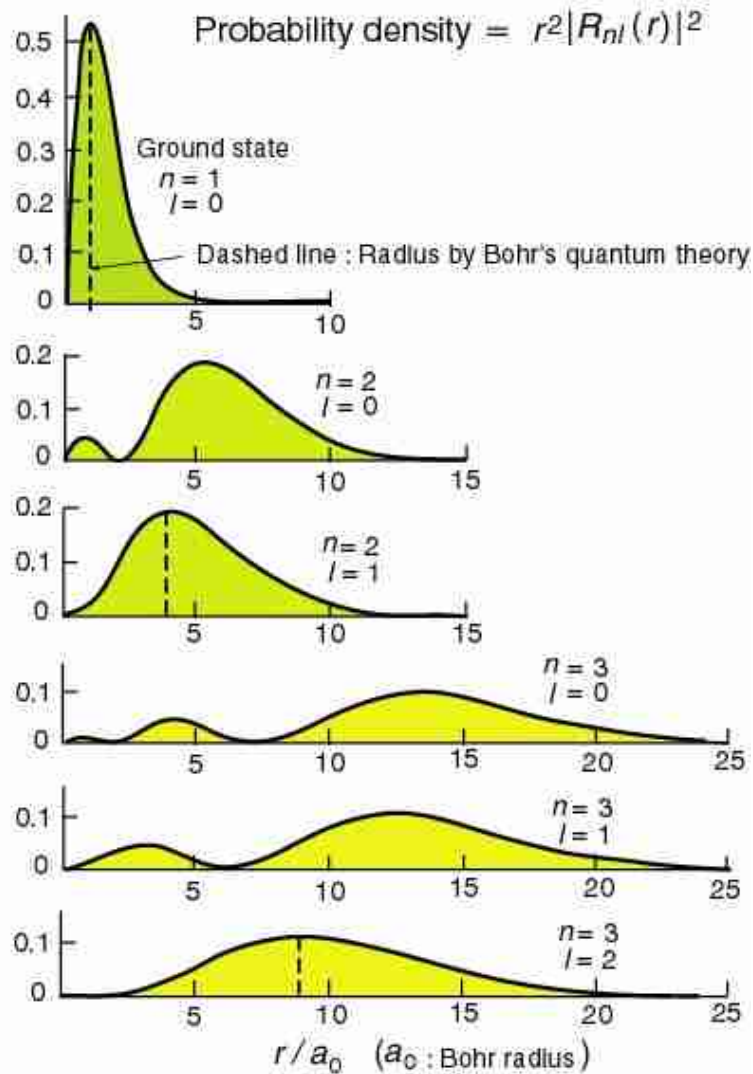
- Om podcast/elektronisk tavle
 - Vanskelig å lese skrift på elektronisk tavle (men enklere å se langt unna).
 - Delte meninger om analog/elektronisk tavle.
 - Mange liker pdfen!
 - Bli bedre til å gjenta spørsmål fra salen.
 - Delte meninger om det går for sakte med elektronisk tavle.

Midtveisevaluering

- Arbeidskrevende obliger.
- Forslag om gruppetimer under midtveis.
- Mer om Diracs deltafunksjon.

Hydrogenatomet

Fig. (C)



Oppsummering

- Vi finner bølgefunksjonen for hydrogenatomet fra løsningene $R_{nl}(r)$ av radialligningen til Coulombpotensialet.
- Løses ved en rekursjonformel som uttrykker radialdelen ved Laguerre polynomer L_q

$$R_{nl}(r) = \sqrt{\left(\frac{2}{na_0}\right)^3 \frac{(n-l-1)!}{2n[(n+1)!]^3}} \left(\frac{2r}{na_0}\right)^l e^{-\frac{r}{na_0}} L_{n-l-1}^{2l+1}\left(\frac{2r}{na_0}\right)$$

- Gir samme energikvantisering som Bohrs formel.