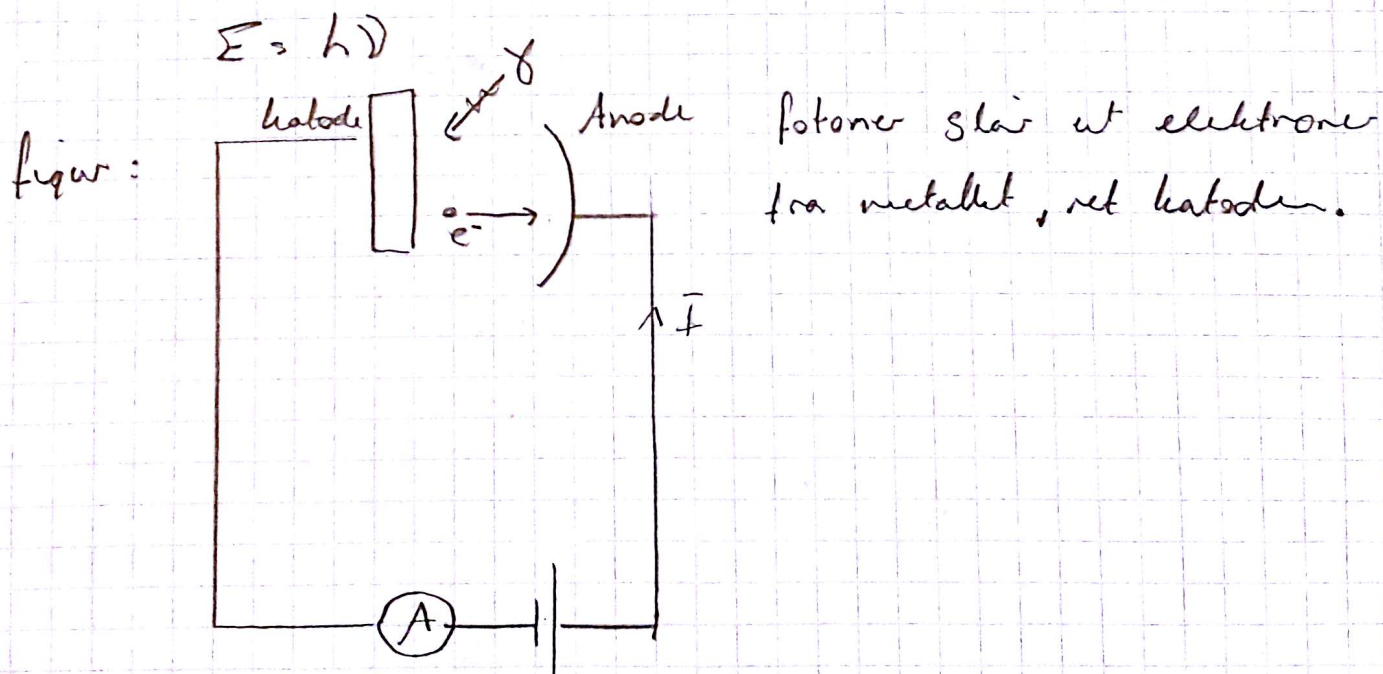


(2.4)

a) Fotoelektriske effekten er et viktig eksperiment som brøt den klassiske mekaniske tankegang.

Klassiske tanker var at lys var bølger som hadde kontinuerlig med energi, og ved øke intensiteten til lyset så hadde kinetiske energien til elektronene øke samt E-feltet. Slike var ikke tilfellet, det viste seg heller at elektronene hadde en øvre grense for energien og grensen var uavhengig av intensiteten til lyset. De fant en lineær sammenheng hvor $k_{\max}(V)$ var lineær.

Einstein formulerte at den Elektromagnetiske energien er kvantisert, ..., med null masse, lys hastighet c



Fotoelektriske effekt.

2.4

- b) Graten virer strøm som funksjon av spenning, Volt.
Strømmen går asymptotisk og ved ca 7 Volt ser vi at alle emitterte elektroner vil treffe Anoden.
Vi ser også at ved 0 Volt st emitterte elektroner når fram, men ikke alle.
Vi ser ved ca -96V så når ingen elektroner fram til Anoden. ved dette punktet holder vi det for arbeidsfunksjonen $-V_0$. Hvis doble intensiteten så vil $-V_0$ bli lik, men strømmen vil være høyere enn figur 2:8 pga høyere elektronantall.

c) $\lambda = 2.57 \cdot 10^{-7} \text{ m}$ $k_{\text{max}} = eV_0 = -0.6 \text{ eV}$
 $k_{\text{max}} = h\nu - \omega_0$

$\omega_0 = h\nu - k_{\text{max}}$ $\omega_0 = 5.42 \text{ eV}$

Vi trenger minst 5.42 eV for å løsne et elektron.

d) Tabell 2.2

$k_{\text{max}} = h\nu - \omega_0$, $\nu = \frac{c}{\lambda}$ & $k_{\text{max}} = eV_s$

Vi ønsker $y(\nu) = h \cdot \nu - \omega_0$

$y(x) = h \cdot x + c$ som gir en lineær modell.

Script: (matlab)

$nm = 1.0 \cdot 10^{-7};$

$\lambda = [c/(2.536 \times nm) \quad c/(3.132 \times nm) \quad c/(3.650 \times nm) \quad c/(4.047 \times nm)]$

$V = [1.9 \text{ e} \quad \dots \quad 0.14 \text{ e}]$

$A = \text{polyfit}(\lambda, V, 1)$

Stigningstallet : $h \approx 6.50443 \cdot 10^{-34} \text{ m}^2 \text{ kg/s}$

$\omega_0 \approx 4.589 \cdot 10^{-19} \text{ J}$

2.4 e) kan γ overføre all energi til elektron $\gamma + e^- \rightarrow e'^-$

Energi bevarelse: $\frac{hc}{\lambda_0} = (m_{\text{relativistisk}} - m_0) c^2 \quad | : c$

$$\frac{h}{\lambda_0} = (m_r - m_0) c$$

$$mv = (m_r - m_0) c \quad | \wedge^2$$

$$c^2 + v^2 - 2vc = c^2 - v^2$$

$$2v^2 = 2vc \quad v \neq c \quad \text{hastigheden til et elektron}$$

kan ikke bli c , så nei fotonet kan ikke miste hele energien sin. Dette strider mot bevarelse av energi og bevegelsesmengde.

Alternativt bevis: $E_\gamma + E_e = E_{e'} + 0'$
 $\left(\frac{hc}{\lambda_0} + mc^2\right) = \sqrt{(p'_e c)^2 + (mc^2)^2} \quad | \wedge^2$

$$\left(\frac{hc}{\lambda_0}\right)^2 + \frac{2hcmec^2}{\lambda_0} = (p'_e c)^2 + m^2 c^4$$

$$(*) \left(\frac{hc}{\lambda_0}\right)^2 + \frac{2hcmec^2}{\lambda_0} + m^2 c^4 = (p'_e c)^2 + m^2 c^4$$

Bevarelse bevegelsesmengde: $p_\gamma + 0 = p'_e \quad | \wedge^2$

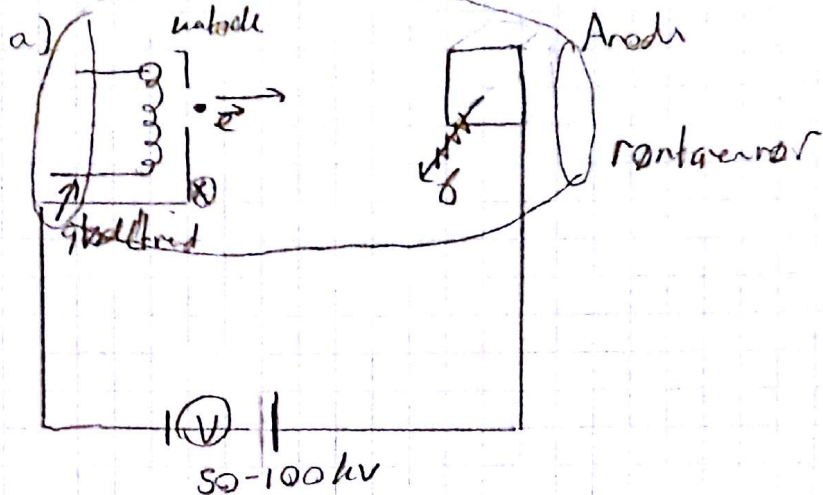
$$\left(\frac{h}{\lambda_0}\right)^2 = (p'_e)^2 \cdot c^2 = \frac{h^2 c^2}{\lambda_0^2} = (p'_e c)^2 \quad \textcircled{I}$$

$$\textcircled{I} \quad \cancel{\left(\frac{hc}{\lambda_0}\right)^2} + \frac{2hcmec^2}{\lambda_0} + \cancel{m^2 c^4} = \cancel{\left(\frac{hc}{\lambda_0}\right)^2} + \cancel{m^2 c^4}$$

$$\frac{2hmc^3}{\lambda_0} \neq 0 \quad \text{Sann ikke går fordi alle u kjente størrelser} > 0$$

Nei, går ikke.

2.8



Glødetråden sparker løs elektroner som akselereres gjennom elektrisk felt (*). Potensialforskjell på ca 50-100 kV mellom katode og anode. Elektronet bremser inn i anoden, de akselerasjonen til elektroner vil medføre en ΔE som går over til stråling & kalt Bremsstrahlung eller røntgenstråling som ofte kalt.

$$\lambda_x = (0.01 - 10 \text{ nm})$$

b) $\lambda_{\min} = \frac{hc}{k_e \cdot |e|}$ $k_e = 10\,000 \text{ eV}$

$$\lambda_{\min} = 1.2398 \cdot 10^{-10} \text{ m}$$

c) $\lambda = 10^{-7} \text{ m}$, $\theta = \frac{\pi}{4}$ & koherent refleksjon

Vi har $2d \sin \theta = n \lambda$, $n = 1$, $\theta = \frac{\pi}{4}$

$$2d = \frac{\lambda}{\sin \theta} \quad d = 7.07 \cdot 10^{-8} \text{ m}$$

fotonet treffer krystallen, deler reflekteres og noe vil reflekteres ved neste lag osv. om avstanden ikke tilsvarer $n \in \mathbb{N} \cdot \lambda$ så vil få destruktiv interferens pga faseforskjellen, men i avstanden heltalling $n \in \mathbb{N}$ så vil fasen være den samme og dermed koherent interferens

2.8 d) $\gamma \rightarrow e^- + e^+$

$E_\gamma \rightarrow E_{e^-} + E_{e^+}$ pga lke masse, Energi bevaring.

$E_\gamma \rightarrow 2E_{e^-}$ Elektron har $p_e = 0$

$\frac{hc}{\lambda_0} = 2m_e c^2$

2.9

a) $\gamma + e^- \rightarrow \gamma' + e^{-'}$

Antar bevaring av energi og bevegelsesmengde

① Energi b: $E_\gamma + E_{e^-} \rightarrow E_{\gamma'} + E_{e^{-'}}$

$\frac{hc}{\lambda} + m_e c^2 = \frac{hc}{\lambda'} + \sqrt{(p_{e'}' c)^2 + m_e^2 c^4}$

② Bevaring bevegelse: $p_\gamma + 0 \rightarrow p_{\gamma'} + p_{e'}$

$p_\gamma - p_{\gamma'} = p_{e'} \quad | \cdot c^2$

kvadrer ① $\left(\frac{hc}{\lambda} + m_e c^2\right)^2 = \left(\frac{hc}{\lambda'} + \sqrt{(p_{\gamma'} - p_\gamma)^2 c^2 + m_e^2 c^4}\right)^2$

2 kvadrering og side x-plust $\cdot \cos \theta$

$\left(\frac{hc}{\lambda}\right)^2 + \left(\frac{hc}{\lambda'}\right)^2 - 2\left(\frac{hc}{\lambda\lambda'}\right) \cos \theta = (m_e c^2 + \frac{hc}{\Delta\lambda})^2 - (m_e c^2)^2$

$\Delta\lambda = (\lambda' - \lambda_0) = \frac{h}{m_e c} (1 - \cos \theta)$

b) Vi har sett at fotonet mister energi i kollisjonen pifolde e^- lavere energi, jo større vinkelengde

$\Delta\lambda = (\lambda' - \lambda_0)$ der $\lambda' > \lambda_0$

c) Bevaring bev. $p_\gamma - p_e = p_{\gamma'} + p_{e'}$, men p_e har like stor bevegelsesmengde som $p_\gamma \rightarrow p_\gamma - p_{\gamma'} = p_{\gamma'} + p_{e'}$

$-p_{\gamma'} = p_{e'} \quad p_e = -\frac{h}{\lambda'} \quad | \cdot c^2$

innsett for $E_\gamma + E_e = E_{\gamma'} + E_{e'}$ så får vi at
 $\lambda' = \lambda \quad \Delta\lambda = (\lambda - \lambda) = 0$

3.2 Hydrogen $m_p \gg 1836 m_e$

a) vis at $L = \mu \omega r^2$

vi har at $V = \omega r$ og μ er redusert masse

$$L = mvr = (m_e v_1 r_1 + m_p v_2 r_2) \quad \text{sorterer for } \omega$$

$$L = (m_e r^2 + m_p r^2) \omega = \omega \bar{I} \quad \text{treghet } (\bar{I})$$

$$\bar{I} = \left(1 + \frac{m_e}{m_p}\right) r^2 m_e + \left(1 + \frac{m_p}{m_e}\right) r^2 m_p$$

$$\bar{I} = \frac{m_e m_p}{m_e + m_p} r^2 \quad \mu \text{ sorterer ut } r^2 \quad \mu = \frac{\bar{I}}{r^2}$$

$$L = \mu r^2 \omega = \mu \omega r^2$$

b) $L = n\hbar = mvr \quad v = \frac{n\hbar}{\mu r} \quad \text{Spin}$

klassisk maks. qv E-felt + sentripetal aks:

$$E = -\frac{k_e e^2}{r^2} + \frac{1}{2} \mu v^2 = \frac{1}{2} \mu v^2 = \frac{k_e e^2}{2r}$$

$$\frac{1}{2} \left(\frac{n\hbar}{\mu r}\right)^2 = \frac{k_e e^2}{2r}$$

$$r = \frac{\hbar^2}{\mu k_e e^2} n^2 = a_0 n^2 \quad \text{hvor } a_0 = \frac{\hbar^2}{\mu k_e e^2}$$

$$E_n = -\frac{k_e e^2}{2\hbar^2} \frac{1}{n^2} = h\nu = E_i - E_f$$

$$\Delta E = (E_i - E_f) = \frac{\mu k_e e^4}{2\hbar^2} \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2}\right)$$

Son er litt unntatt m_e er erstattet med μ

$\frac{m_e}{\mu} = 0.5\%$ mer nøyaktig formel ettersom vi nå tar

hensyn for redusert masse.

3.2 c) $H\alpha$ ($n=3 \rightarrow n=2$) . Balmer

$$\text{Balmer: } \lambda_B = (3645.6 \cdot 10^{-10} \text{ m}) \frac{m^2}{m^2-4} = 656,1 \text{ nm (rødt lys)}$$

Rydberg konstant $R_H = \frac{m_e e^4}{8 \epsilon_0^2 h^3 c}$ erstatter m_e med μ

$$R_{H\mu} = \frac{\mu e^4}{8 \epsilon_0^2 h^3 c}$$

$$\frac{1}{\lambda_\mu} = R_{H\mu} \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{n_i} \right) = 656,4 \text{ nm}$$

delt på ca $+0,2 \text{ nm}$ ved justert for redusert masse

d) spektrallinjer $H\alpha$ fra Deuterium har $\lambda_d = 656,029 \text{ \AA}$
 prøv å løse ved Energi shift ratio: $\text{\AA} = 10^{-10} \text{ m}$

$$\frac{\Delta E_H}{\Delta E_D} = \frac{\mu_D}{\mu_H} \text{ resten er konstanter som blir } \frac{1}{7}$$

$$\frac{(E_i - E_f)_H}{(E_i - E_f)_D} = \frac{(1 + \frac{m_e}{m_d})}{(1 + \frac{m_e}{m_p})} \text{ vi vet at } m_p = 1836 \cdot m_e$$

$$\frac{1837}{1836} \Delta E_H = (1 + \frac{m_e}{m_d}) \Delta E_D$$

$$\frac{1837}{1836} \Delta E_H = (1 + \frac{m_e}{m_d}) \Delta E_D, \text{ Anta } E_{0H} \text{ og løser}$$

$$\Delta E_d \text{ for } \frac{hc}{\lambda_D}$$

$$m_d = \frac{(-39,28 \text{ eV} \cdot m_e)}{\left(\frac{1837}{1836} (-13,6 \text{ eV}) + 39,28 \text{ eV} \right)} = 1,6544 \cdot 10^{-30} \text{ kg}$$

Deuterium $^2\text{H}_1$ har også et neutron $\approx 1,675 \cdot 10^{-27}$

$$D_p + D_N = \frac{1,6775633 \cdot 10^{-27}}{2} = 2,0131 \text{ amu}$$