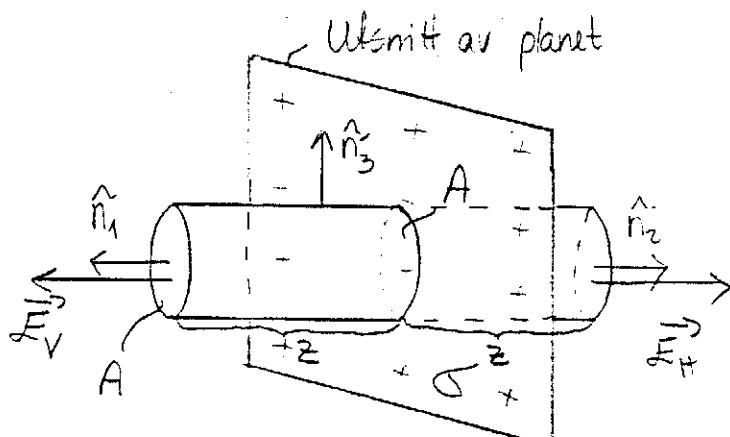


LØSNINGSFORSLAG

Oppgave 1

a)



Gauss lov:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

Før munderlig plan
vil $\vec{E} \perp$ planet
p.g. i symmetriplan.
(I et viktig punkt
vil bidrag til den

elektriske feltstyrken parallelt planet fra ledningene
på hver side av punktet kaneller, men ikke
normalt planet vil adderes).

Fordi vi har et plan med uniformt fredekk ledning,
vil $|E_V| = |E_H| = E$ når vi er i samme,
konstante avstand(z) fra planet på hhv. venstre og
høyre side.

Som Gaussflate er valgt en luftet sylinder
med areal A på hver av endeflatene.

Før sideflaten av sylinderen er $d\vec{A} = dA \cdot \hat{n}_3$

$$\hat{n}_3 \perp \vec{E}_V \text{ og } \hat{n}_3 \perp \vec{E}_H$$

\Rightarrow Sideflaten av sylinderen gir ikke bidrag til
integralen $\oint \vec{E} \cdot d\vec{A}$

2

Bare måste finne endeflatene av sylinderen

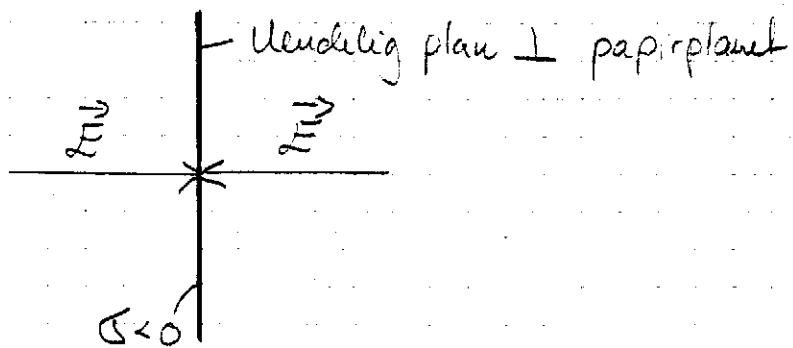
$$\begin{aligned} \oint \vec{E} \cdot d\vec{A} &= \int_{\Sigma_1} \vec{E} \cdot \hat{n}_1 dA + \int_{\Sigma_2} \vec{E} \cdot \hat{n}_2 dA \\ &= E \cdot A + E \cdot A = 2EA \end{aligned}$$

Gaussplanen omgir den totale ladningen $Q = \sigma \cdot A$

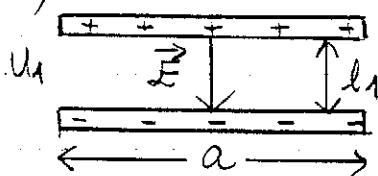
$$\Rightarrow \oint \vec{E} \cdot d\vec{A} = 2EA = \frac{Q}{\epsilon_0} = \frac{SA}{\epsilon_0}$$

$$\underline{\underline{E = \frac{S}{2\epsilon_0}}} \quad \text{q.e.d.}$$

Før plan med ladning $\sigma < 0$



b)



Den elektriske feltstyrken

$$\underline{\underline{E = \frac{U}{d} = \frac{U_1}{l_1} = \frac{200V}{2.00 \cdot 10^{-3}m} = 100kV/m}}$$

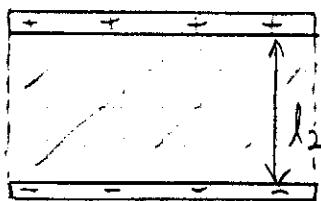
Kondensatorenens kapasitans

$$C_1 = \frac{\epsilon A}{d} = \frac{\epsilon_0 a^2}{l_1} = \frac{8.85 \cdot 10^{-12} C/N \cdot (0.300m)^2}{2.00 \cdot 10^{-3} m}$$

$$\underline{\underline{C_1 = 3.98 \cdot 10^{-10} F}}$$

(3)

c)



$$l_2 = 2l_1$$

Laddningen är bekant:

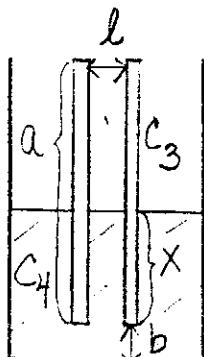
$$C_1 = \frac{Q}{U_1} ; C_2 = \frac{Q}{U_2}$$

$$C_2 = \frac{Q}{U_2} = \frac{Q}{\frac{1}{3}U_1} = 3C_1$$

$$C_2 = \frac{\epsilon_0 a^2}{l_2} = \frac{\epsilon_0 a^2}{2l_1} = 3C_1 = 3 \frac{\epsilon_0 a^2}{l_1}$$

$$\Rightarrow K = \underline{\underline{6.00}}$$

d)



Parallellkoppling av två kondensatorer med kapacitanser

C_3 och C_4 :

$$C = C_3 + C_4$$

$$C_3 = \frac{\epsilon_0}{l} a(a-x) ; C_4 = \frac{\epsilon_0}{l} ax = \frac{\epsilon_0 K_V}{l} ax$$

$$\Rightarrow C = \frac{\epsilon_0}{l} a(a-x) + \frac{\epsilon_0 K_V}{l} ax = \frac{\epsilon_0 a}{l} (a-x + K_V x)$$

$$\underline{\underline{C = \frac{\epsilon_0 a^2}{l} \left[1 + \frac{x}{a} (K_V - 1) \right]}} = \underline{\underline{C_0 \left[1 + \frac{x}{a} (K_V - 1) \right]}}$$

C_0 är kapacitans utan vatten till skede.

Vattenstånd i kondensatoren:

$$C = 30C_0 = C_0 \left[1 + \frac{x}{a} (K_V - 1) \right]$$

$$\frac{x}{a} (K_V - 1) = 30 - 1$$

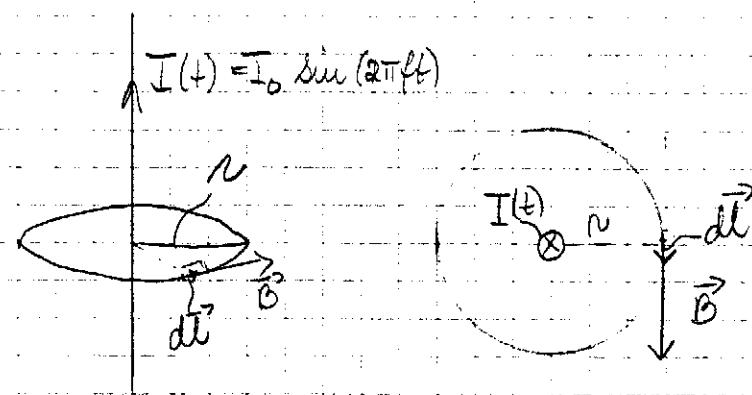
$$x = \frac{30-1}{K_V-1} a = \frac{30-1}{\frac{4}{3}-1} \cdot 30.0 \text{ cm} = 11.3 \text{ cm}$$

Vattenstånd över botten är:

$$\underline{\underline{x = x+b = (11.3+5.0) \text{ cm} = 16.3 \text{ cm}}}$$

Oppgave 2

a)



$$\text{Ampères lov: } \oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 I_{\text{innenfor}}$$

Pga symmetrien er $\vec{B}(r)$ langs sirkelen $d\vec{l}$ en sirkel med radius r som ligger på lederen.

Sirkelen ligger i plan ⊥ lederen. $|\vec{B}(r)|$ er konstant langs sirkelen.

⇒ Velger en sirkel med radius r som integrasjonsvei (se fig.).

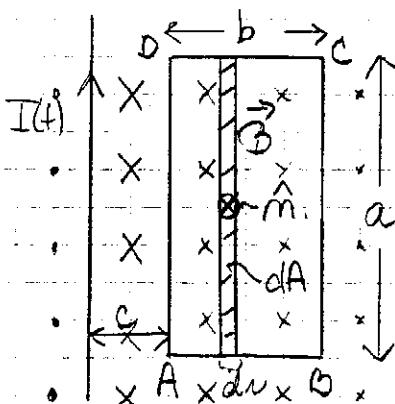
Langs integrasjonsveien $\vec{B} \parallel d\vec{l}$

⇒ Ampères lov gir da med

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = B \oint dl = B \cdot 2\pi r = \mu_0 I_{\text{innenfor}} = \mu_0 I(t)$$

$$\Rightarrow \underline{\underline{B}} = \frac{\mu_0}{2\pi r} I(t) = \frac{\mu_0 I_0}{2\pi r} \sin(2\pi ft)$$

b)



Stål fine indusert ems i sløyda pga $I(t)$

Se på midtpunkt der $I(t)$ går oppover

(5)

\vec{B} piter innover i stromsløyfeplanet

Velger ADCB som positiv omlopsretning i stromsløyfa.

Flaten gjennom sløyfa:

$$\phi_B = \int \vec{B} \cdot d\vec{A} \quad d\vec{A} = a dr \hat{m}$$

Før valgt omlopsretning $\vec{B} \parallel \hat{m}$

$$\Rightarrow \phi_B = \int_A^B \vec{B} \cdot d\vec{A} = \int_a^{b+c} B \cdot adr$$

$$\phi_B = \int_c^c \frac{\mu_0 I(t)}{2\pi r} adr = \frac{\mu_0 I(t)}{2\pi} a \int_c^{b+c} \frac{1}{r} dr$$

$$\phi_B = \frac{\mu_0 I(t)}{2\pi} a \left[\ln r \right]_c^{b+c}$$

$$\phi_B = \frac{\mu_0 I(t)}{2\pi} a \ln \left(\frac{b+c}{c} \right)$$

Indusert ems i sløyfa:

$$E = - \frac{d\phi}{dt} = - \frac{\mu_0 a}{2\pi} \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] \frac{d}{dt} (I_0 \sin(\omega t))$$

$$E = - \frac{\mu_0 a}{2\pi} \ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \cdot 2\pi f I_0 \cos(\omega t)$$

$$\underline{E = - \frac{\mu_0 a f}{2\pi} \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] I_0 \cos(\omega t)} \quad q.e.d$$

Amplifiden til den induserte emsen:

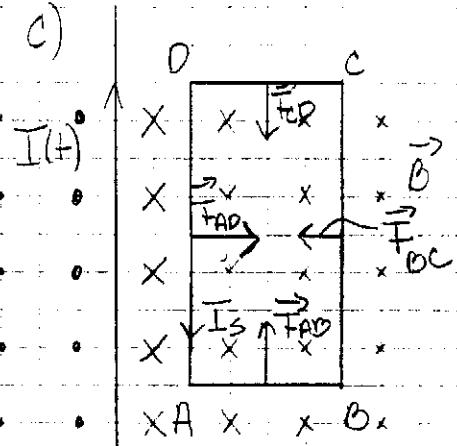
$$E_{max} = \left| -\frac{\mu_0 a f}{2\pi} \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] I_0 \right|$$

$$E_{max} = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ T/m} \cdot 0.100 \text{ m} \cdot 60,05^{-1} \left[\ln \left(\frac{5,00 + 2,50}{2,50} \right) \right] 250 \text{ A}$$

$$\underline{E_{max} = 2,04 \text{ mV}}$$

6

c)



(P.g.a. I(t) har vi et stasjonært magnetfelt gennom stromsløyfa, som gir en induksjon som beregnet under b) (Lenz lov) Emnet gir opphav til en strøm i sløyfa. P.g.a denne strømmen vil det ikke treffes på sløyfa fra høyspentledningene.

Velger må ABCD som positiv omloopretning (motsett retninga i fig b.) $\Rightarrow E = +\mu_0 \cdot a \cdot f [ln \frac{(b+c)}{c}] I_0 \cos(\omega t)$

Velger et kispunkt t sikt at I(t) går oppover og er økende. I dette tilfelle I_0 i positiv omloopretning iflg. Lenz lov.

Kreflene på slomsøyfa p.g.a slører i høyspentledn.:

Kreflen \vec{F}_{AB} og \vec{F}_{CD} er like store og motsett rettede fordi strømmene i AB og CD ikke enten tid er motsett rettede (eller null) og AB og CD er i samme avstand fra høyspentledningene. \Rightarrow Ingen netto kraft på sløyfa || høyspentledningene.

Kreflen \vec{F}_{AD} og \vec{F}_{BC} er motsett rettede (og også p.g.a motsett rettede strømmene) $|\vec{F}_{AD}| > |\vec{F}_{BC}|$ for AD ligger nærmere høyspentledningene.

\vec{F}_{AD} backslende: Positiv retning på kraftruten

(4)

Kraft på ledningelement \vec{dl} med strøm I p.g.a et magnetfelt \vec{B} er gitt ved:

$$d\vec{F} = I \vec{dl} \times \vec{B}$$

Før ledningene AD og BC er \vec{B} trossant langs hele lengden \vec{l} : $\vec{F} = I \vec{l} \times \vec{B}$

Kraft på AD: $|l| = a$ $\vec{l} \perp \vec{B}$ $I = I_s$ $B(n) = B(c)$

$$F_{AD} = I_s \cdot a B = \frac{\epsilon}{R} a \cdot B(c)$$

$$\underline{F}_{AD} = \frac{\mu_0 a^2}{R} \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] I_s \cos(2\pi ft) \cdot a \frac{\mu_0}{b+c} I_s \sin(2\pi ft)$$

$$\underline{F}_{AD} = \frac{\mu_0^2 a^2 f}{2\pi R c} I_s^2 \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] \sin(2\pi ft) \cos(2\pi ft)$$

Kraft på BC: $|l| = a$ $\vec{l} \perp \vec{B}$ $I = I_s$ $B(n) = B(b+c)$

$$\underline{F}_{BC} = \frac{\mu_0^2 a^2 f}{2\pi R (b+c)} I_s^2 \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] \sin(2\pi ft) \cos(2\pi ft)$$

Påvirkende kraft på støyta

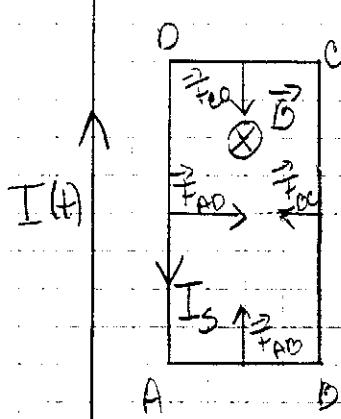
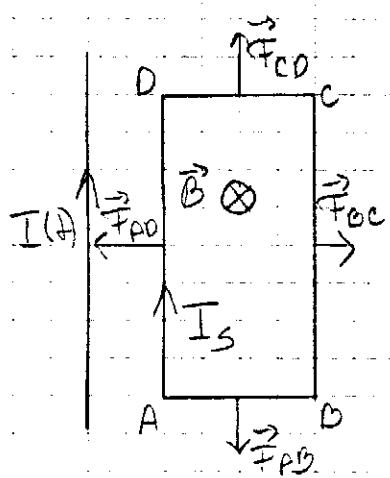
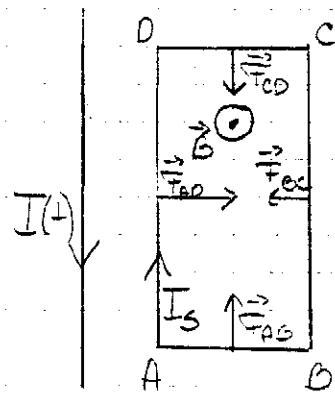
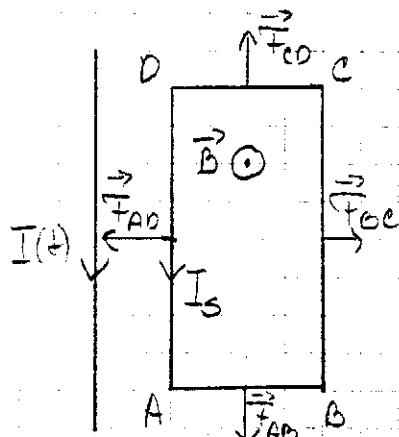
$$\underline{F} = \underline{F}_{AD} - \underline{F}_{BC}$$

$$\underline{F} = \frac{\mu_0^2 a^2 f}{2\pi R} I_s^2 \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] \left(\frac{1}{c} - \frac{1}{b+c} \right) \underbrace{\sin(2\pi ft) \cos(2\pi ft)}_{\frac{1}{2} \sin(2\pi \cdot 2ft)}$$

$$\underline{F} = \frac{\mu_0^2 a^2 f}{4\pi R} I_s^2 \left[\ln \left(\frac{b+c}{c} \right) \right] \frac{b}{(b+c)c} \sin(4\pi ft)$$

Kommender:

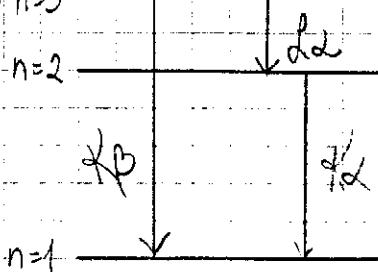
Kraften varierer mellom å være påkostende og tilfetterende. Kraften varierer med faktoren 2f da den viderest strøm er 90° ut fra lastpunktet til B.

1) $I(t)$ oppover
 $|I(t)|$ økende med t ; $I_s > 0$
 \Rightarrow Resultant kraft økende
2) $I(t)$ oppover
 $|I(t)|$ avtagende med t ; $I_s < 0$
 \Rightarrow Resultant kraft tilhørende
3) $I(t)$ nedover
 $|I(t)|$ økende med t ; $I_s < 0$
 \Rightarrow Resultant kraft økende
4) $I(t)$ nedover
 $|I(t)|$ avtagende med t ; $I_s > 0$
 \Rightarrow Resultant kraft tilhørende

(Den resultante kraften er null for $I(t)=0$ eller $I_s=0$)

(9)

Oppgave 3

a) $n=3$ Mangani K_B-stråling:

$$E = hc/\lambda$$

$$\lambda = \frac{hc}{E} = \frac{6.626 \cdot 10^{-34} \text{ J} \cdot 3.00 \cdot 10^8 \text{ m/s}}{6.51 \cdot 10^3 \cdot 1.60 \cdot 10^{-19} \text{ J}} = 1.72 \cdot 10^{-9} \text{ m}$$

$$\underline{\lambda_{K\beta} = 1.72 \cdot 10^{-9} \text{ m} = 1.72 \text{ nm}}$$

Mangani d_{ex}-stråling:

$$\lambda_{d\text{ex}} = \frac{hc}{E_{d\text{ex}}} = \frac{6.626 \cdot 10^{-34} \cdot 3.00 \cdot 10^8 \text{ m/s}}{0.421 \cdot 10^3 \cdot 1.60 \cdot 10^{-19} \text{ J}} = 1.72 \cdot 10^{-9} \text{ m}$$

$$\underline{\lambda_{d\text{ex}} = 1.72 \cdot 10^{-9} \text{ m} = 1.72 \text{ nm}}$$

Energien til d_{ex}-overgangen:

$$\underline{E_{d\text{ex}} = \omega_{K\beta} - E_{d\text{ex}} = (6.51 - 0.421) \text{ keV} = 5.99 \text{ keV}}$$

b)

Fotolektrisk effekt:

$$eV_0 = E_{\text{kin, max}} = h\nu - \phi$$

$$1) \text{ For } \lambda_1 = 410 \text{ nm}$$

$$E_{\lambda_1} = h\nu_{\lambda_1} = hc/\lambda_1 = \left(\frac{6.626 \cdot 10^{-34} \cdot 3.00 \cdot 10^8 \text{ m/s}}{410 \cdot 10^{-9} \text{ m}} \right) \text{ J}$$

$$E_{\lambda_1} = 4.85 \cdot 10^{-19} \text{ J} (= 3.03 \text{ eV})$$

$$\phi_{Na} = 2.28 \text{ eV} = 3.65 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

(10)

Maksimal friklist energi for elektronene:

$$E_{k1} = h f_1 - \phi_{Na} = (4,85 \cdot 10^{-19} - 3,65 \cdot 10^{-19}) \text{ J}$$

$$\underline{E_{k1} = 1,20 \cdot 10^{-19} \text{ J} = 0,75 \text{ eV}}$$

Maksimal lyslighet:

$$\underline{N_1 = \sqrt{2E_{k1}/m_e} = 5,13 \cdot 10^5 \text{ m/s}}$$

2) For $\lambda_2 = 550 \text{ nm}$

$$E_{\lambda_2} = \frac{hc}{\lambda_2} = 3,60 \cdot 10^{-19} \text{ J} = 2,25 \text{ eV}$$

Da fotonene med bølgelengde λ_2 har lavere energi enn fargeinngårsbølet, emitteres ingen røde bølger.

3) Bølgelengde λ for emittert lys er gitt ved

$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{4}{m_f^2} - \frac{4}{m_i^2} \right) \quad m_f: \text{Sluttibølge for elektronet}$$

$m_i: \text{Startibølge}$
initial bølge
for elektronet

$$\text{Sluttibølge } m_f = 3$$

Lengst bølgelengde har vi for minimum energifortjell, som viser til at $m_i = 4$

$$\Rightarrow \frac{1}{\lambda_{\max}} = R \left(\frac{4}{3^2} - \frac{4}{4^2} \right) = 1,097 \cdot 10^7 \text{ m}^{-1} \left(\frac{4}{9} - \frac{1}{16} \right)$$

$$\Rightarrow \underline{\lambda_{\max} = 469 \cdot 10^{-9} \text{ m} = 469 \text{ nm}}$$

Bølgelengden λ_{\max} ligger i det synlige området (blått lys).

(11)

Krökade bollgängade har vi för matsisimum energifördel, somm snarare till att $m_i = \infty$

$$\Rightarrow \frac{1}{\lambda_{\min}} = R \left(\frac{4}{3^2} - \frac{4}{\infty} \right) = 1,097 \cdot 10^7 \text{ m}^{-1} \cdot \frac{4}{9}$$

$$\Rightarrow \underline{\lambda_{\min} = 205 \cdot 10^{-3} \text{ m} = 205 \text{ mm}}$$

Bollgängden λ_{\min} ligger i det nära följe området.

Oppgave 4:

a) Konstruktiv interferens för

$$d \sin \theta = m\lambda \quad ; \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

2. ordns fyradmatssimum : $m = \pm 2$

$$\lambda_a = 589,0 \text{ nm} \quad ; \quad \underline{\Theta_a = \pm \arcsin \left(\frac{2\lambda_a}{d} \right)}$$

$$\underline{\Theta_a = \pm \arcsin \left(\frac{2 \cdot 589,0 \cdot 10^{-9} \text{ m}}{2,500 \cdot 10^{-6} \text{ m}} \right) = \pm 28,11^\circ}$$

$$\lambda_b = 589,6 \text{ nm} \quad ; \quad \underline{\Theta_b = \pm \arcsin \left(\frac{2\lambda_b}{d} \right)}$$

$$\underline{\Theta_b = \pm \arcsin \left(\frac{2 \cdot 589,6 \cdot 10^{-9} \text{ m}}{2,500 \cdot 10^{-6} \text{ m}} \right) = \pm 28,14^\circ}$$

b) Antall fyradmata är begränsat av att

$$|\sin \theta| \leq 1$$

$$\Rightarrow \frac{|m| \lambda_a}{d} \leq 1$$

$$|m| \leq \frac{d}{\lambda_a} = \frac{2,500 \cdot 10^{-6}}{589,0 \cdot 10^{-9}} = 4,244$$

$$\Rightarrow |m| \leq 4 \quad m = \{-4, -3, -2, -1, 0, 1, 2, 3, 4\}$$

Det är möjlig å observera 9 fyradmata för λ_a

c) Utgitt (Grunn: Kort sonefaller)

d) Diffraksjonen gir null intensitet

$$\text{for } \sin \Theta_{\text{diff}} = \frac{m_{\text{diff}} \lambda}{D} \quad m_{\text{diff}} \in \{\pm 1, \pm 2, \dots\}$$

Hvis vi velger D slik at $\sin \Theta_{\text{diff}}$ er lik $\sin \Theta_a = \frac{m \lambda}{d}$ ($\therefore \Theta_{\text{diff}} = \Theta_a$) for λ_a og $m=3$ i sinsekvensleddet, får vi null intensitet i 3. ordens broadmaximum for λ_a .

$$\Leftrightarrow \sin \Theta_{\text{diff}} = \frac{m_{\text{diff}} \lambda_a}{D} = \sin \Theta_a = \frac{3 \lambda_a}{d}$$

$$\Rightarrow \frac{m_{\text{diff}}}{D} = \frac{3}{d}$$

Størst spaltebredd finner vi for $m_{\text{diff}}=2$ idet D er dette tilfellet

$$\underline{\Omega_{\text{max}}} = \frac{2d}{3} = \frac{2 \cdot 2,500 \cdot 10^{-6} \text{m}}{3} = \underline{1,667 \cdot 10^{-6} \text{m}}$$