

1) Att laddningen kan anses vara sfäriskt symmetrisk fördelad på respektive sfär gör att de två anses som oberoende av varandra. För en sfär med laddning $Q \Rightarrow$

$$\left. \begin{array}{l} \text{Sfärisk sym: } \vec{E} = E(r) \hat{n} \\ \text{Gauss sats: } \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q_{\text{innet}}}{\epsilon_0} \end{array} \right\} \Rightarrow \vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{n} \Rightarrow$$

$$V(r) = \int_{\text{Ret}}^{\text{Att}} -\vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{\infty}^r -\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r'^2} \hat{n} \cdot \hat{n} dr' = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Ledande förbindelse ger att potentialen på de två sfärerna är lika \Rightarrow

$$\frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r_1} = \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 r_2} \Rightarrow \frac{Q_1}{r_1} = \frac{Q_2}{r_2} \Rightarrow Q_2 = \frac{r_2}{r_1} Q_1 \text{ vilket ger}$$

$$\text{med } Q = Q_1 + Q_2 = \left(1 + \frac{r_2}{r_1}\right) Q_1 \Rightarrow \underline{\underline{Q_1 = \frac{r_1}{r_1 + r_2} Q; Q_2 = \frac{r_2}{r_1 + r_2} Q}}$$

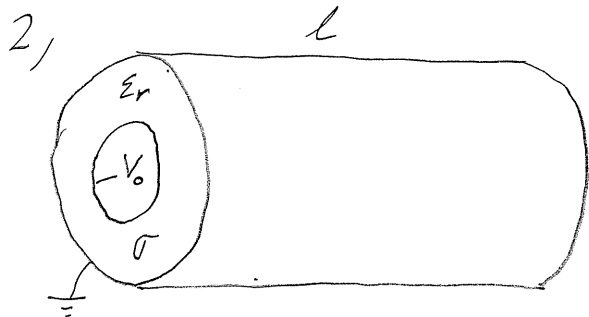
b) Enligt ovan är $\vec{E} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \hat{n}$ generellt vilket ger:

$$\underline{\underline{E_1 = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 r_1^2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_1 (r_1 + r_2)}}}; \underline{\underline{E_2 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_2 (r_1 + r_2)}}$$

$$\text{Svar: } \underline{\underline{a)} Q_1 = \frac{r_1}{r_1 + r_2} Q; Q_2 = \frac{r_2}{r_1 + r_2} Q}}$$

$$\underline{\underline{b)} E_1 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_1 (r_1 + r_2)}; E_2 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_2 (r_1 + r_2)}}$$

där E_1 och E_2 är riktade längs \hat{n} på resp. sfär.



Ansätt en ström I från
inre cylindern mot yttre.

Cylinder sym: $\vec{J} = J(R)\hat{R}$

$I = \int \vec{J} \cdot d\vec{S}$ på cylindrisk yta mellan metall cyl. \Rightarrow

$$I = 2\pi R l J(R) \Rightarrow \vec{J} = \frac{I}{2\pi l R} \hat{R} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\vec{J}}{\sigma} = \frac{I}{2\pi \sigma l R} \hat{R}$$

$$\Rightarrow \vec{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E} = \frac{\epsilon_0 \alpha R I}{2\pi \sigma l R} \hat{R} = \frac{\epsilon_0 \alpha I}{2\pi \sigma l} \hat{R}$$

$\oint \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q_{\text{friinnes}}$ på en sluten yta som består av en

cylinder precis utanför radien a och inne i den inre
metall cylindern samt "lock" och "botten" cirkelringar.

$$\underbrace{2\pi a l \cdot \frac{\epsilon_0 \alpha I}{2\pi \sigma l}}_{\text{Precis utanför } a} + \underbrace{0 + 0 + 0}_{\substack{\text{ö metall,} \\ \text{lock o botten}}} = Q_2 \Rightarrow Q_2 = \frac{\epsilon_0 \alpha a I}{\sigma}$$

$$V_0 = \int_{\text{Ref}}^{\text{alt}} -\vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_b^a -\frac{I}{2\pi \sigma l R} \hat{R} \cdot \hat{R} dR = \frac{I}{2\pi \sigma l} \ln(b/a) \Rightarrow$$

$$Q_2 = \frac{2\pi \epsilon_0 \alpha l a}{\ln(b/a)} V_0$$

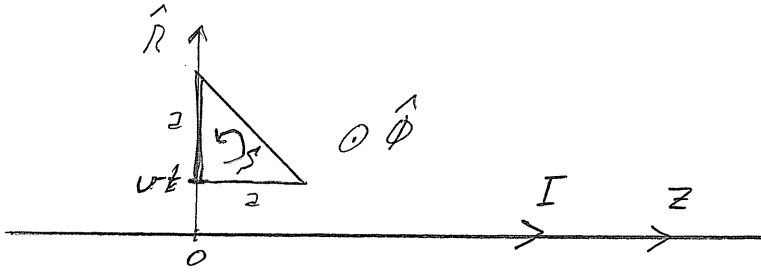
$$b) R_{\Omega} = V_0 / I = \frac{\ln(b/a)}{2\pi \sigma l}$$

Svar: a) Fri laddning på inre cyl. $Q_2 = \frac{2\pi \epsilon_0 \alpha a l}{\ln(b/a)} V_0$

b) Resistans mellan cyl. $R_{\Omega} = \frac{\ln(b/a)}{2\pi \sigma l}$

3) Symmetri m.m. ger $\vec{H} = H(R)\hat{\phi}$
 Cirkulations sätser $\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{oms.tri}$ } $\Rightarrow 2\pi R H(R) = I$

$$\Rightarrow \vec{H} = \frac{I}{2\pi R} \hat{\phi} \Rightarrow \vec{B} = \mu_0 \vec{H} = \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \hat{\phi}$$



$$\begin{aligned} \Phi &= \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{vt}^{vt+z} \int_0^R \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \hat{\phi} \cdot \hat{\phi} dz dR = \int_{vt}^{vt+z} \frac{\mu_0 I}{2\pi R} (z+vt-R) dR = \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left[(z+vt) \ln R - R \right]_{vt}^{vt+z} = \\ &= \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left\{ (z+vt) \ln \frac{vt+z}{vt} - z \right\} = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left\{ (z+vt) \ln \left(1 + \frac{z}{vt}\right) - z \right\} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathcal{E}_{ems} &= - \frac{d\Phi}{dt} = - \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left\{ v \ln \left(1 + \frac{z}{vt}\right) + (z+vt) \frac{1}{\left(1 + \frac{z}{vt}\right)} \cdot \frac{-z}{vt^2} \right\} = \\ &= - \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left\{ v \ln \left(1 + \frac{z}{vt}\right) - \frac{z}{t} \right\} \end{aligned}$$

Svar: Induserad elektromotorisk spänning:

$$\underline{\underline{\mathcal{E}_{ems} = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left\{ \frac{z}{t} - v \ln \left(1 + \frac{z}{vt}\right) \right\}}}$$

4) Med referenspunkt i oändligheten ges potentialen från en punktbeladdning av:

$$V(r) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} \hat{r}. \text{ Med ett sfäriskt koordinatsystem}$$

med centrum i det matematiska skallet ges varje punkt av $\vec{r} = r\hat{r}$.

$$V(2\hat{r}) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 |2\hat{r} - z_1\hat{z}|} + \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0 |2\hat{r} - z_2\hat{z}|} =$$



$$= \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0 |2\hat{r} - z_1\hat{z}|} + \frac{-2q_1}{4\pi\epsilon_0 z_1 |2\hat{r} - \frac{2^2}{z_1}\hat{z}|} =$$

$$= \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{1}{|2\hat{r} - z_1\hat{z}|} - \frac{1}{|z_1\hat{r} - 2\hat{z}|} \right\} = 0 \quad \text{VSV}$$

b) Vi kan lika gärna räkna på krafterna på q_1 från spegelbeladdningen q_2 .

$$\begin{aligned} \vec{F} &= \frac{q_1 \cdot q_2 \cdot (\vec{r}_1 - \vec{r}_2)}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}_1 - \vec{r}_2|^3} = \frac{q_1 \cdot \frac{-q_1 z}{z_1} \hat{z}}{4\pi\epsilon_0 (z_1 - \frac{2^2}{z_1})^2} = \\ &= \frac{-2z_1 q_1^2 \hat{z}}{4\pi\epsilon_0 (z_1^2 - 2^2)^2} \end{aligned}$$



Svar a) Se ovan

b) Kraften blir attraktiv $\frac{2z_1 q_1^2}{4\pi\epsilon_0 (z_1^2 - 2^2)^2}$

5, Magnetiseringen kan ses som magnetiseringsströmmar: $\vec{J}_{sm} = \vec{M} \times \hat{n}$ och $\vec{J}_m = \vec{\nabla} \times \vec{M}$

$$\vec{J}_{sm} = \vec{M}(r=a) \times \hat{n} = \vec{0} \times \hat{n} = \vec{0}$$

$$\begin{aligned} \vec{J}_m &= \vec{\nabla} \times \vec{M} = \vec{\nabla} \times \{M_0(a-r)(\cos\theta \hat{n} - \sin\theta \hat{\theta})\} = \\ &= \frac{1}{r} \left[\frac{\partial}{\partial r} (rM_\theta) - \frac{\partial M_r}{\partial \theta} \right] \hat{\phi} = \frac{M_0}{r} \left[-(a-2r)\sin\theta + (a-r)\sin\theta \right] \hat{\phi} = \\ &= M_0 \sin\theta \hat{\phi} \quad \text{i volymen } r < a \end{aligned}$$

Biot-Savarts lag

$$\begin{aligned} \vec{B}(\vec{0}) &= \iiint_{000}^{2\pi\pi\pi} \frac{\mu_0 M_0 \sin\theta \hat{\phi} \times (\vec{0} - r\hat{n})}{4\pi |\vec{0} - r\hat{n}|^3} r^2 \sin\theta d\theta d\phi dr = \\ &= \frac{\mu_0 M_0}{4\pi} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \int_0^a \sin\theta \hat{\phi} \sin\theta d\theta d\phi dr = \\ &= \frac{\mu_0 M_0}{4\pi} \cdot 2\pi \cdot a \int_0^\pi \sin^3\theta d\theta \hat{z} = \frac{\mu_0 M_0 a}{2} \left[-\cos\theta + \frac{\cos^3\theta}{3} \right]_0^\pi \hat{z} = \\ &= \frac{2}{3} \mu_0 M_0 a \hat{z} \end{aligned}$$

Svar: $\vec{B} = \frac{2}{3} \mu_0 M_0 a \hat{z}$ i stärens centrum.