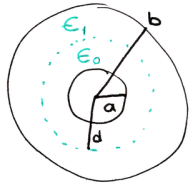


① Kúlupeltir



Kúlusamhverfja

$$|V_{ab}| = V_0$$

① Finnum rýmd.

Heppilegast er að nota $\oint \vec{D} \cdot d\vec{s} = Q$
þar sem við getum okkur að hleðslan
á innri skelinni (frjálsa) sé Q

Þú fóst fyrir $a < R < b$ að

$$4\pi R^2 \vec{D} \cdot \hat{a}_R = Q \rightarrow \vec{D}(R) = \frac{\hat{a}_R Q}{4\pi R^2}$$

Rýmd er stílgreind þ.a. $Q = CV$, við þurfum þú að finna tengsl Q og V hér.

$$\vec{E} = -\nabla V \rightarrow V_R - V_a = -\int_a^R \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

①

$$\vec{D}(R) = \hat{a}_R \frac{Q}{4\pi R^2} \quad a < R < b$$

$$\vec{E}(R) = \begin{cases} \hat{a}_R \frac{Q}{4\pi \epsilon_0 R^2} & a < R < d \\ \hat{a}_R \frac{Q}{4\pi \epsilon_1 R^2} & d < R < b \end{cases}$$

Veljum haldunarveg samsíða \hat{a}_R

$$\begin{aligned} \rightarrow V_b - V_a &= -\int_a^d \frac{Q dR}{4\pi R^2 \epsilon_0} - \int_d^b \frac{Q dR}{4\pi R^2 \epsilon_1} = -\frac{Q}{4\pi} \left[\int_a^d \frac{dR}{\epsilon_0 R^2} + \int_d^b \frac{dR}{\epsilon_1 R^2} \right] \\ &= -\frac{Q}{4\pi} \left\{ \left(\frac{1}{a} - \frac{1}{d} \right) \frac{1}{\epsilon_0} + \left(\frac{1}{d} - \frac{1}{b} \right) \frac{1}{\epsilon_1} \right\} \end{aligned}$$

②

$$V_b - V_a = -\frac{Q}{4\pi \epsilon_0} \left\{ \frac{d-a}{ad} + \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \frac{b-d}{db} \right\}$$

$$C = \frac{Q}{|V_b - V_a|} = \frac{4\pi \epsilon_0}{\frac{d-a}{ad} + \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \frac{b-d}{db}}$$

Hér sést þetta jafna fyrir kúlupelti án rafsvara þegar $d \rightarrow b$

② Frjálsar hleðslur eru $+Q$ á innri skelinni og $-Q$ á ytri skel.
Gefinn var spennu munurinn $V_0 = |V_b - V_a|$

$$Q = C |V_b - V_a| = C V_0 = \frac{4\pi \epsilon_0 V_0}{\frac{d-a}{ad} + \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \frac{b-d}{db}}$$

③

Þjuggildar skautloðar hleðslur

Skautunarsviðið er stílgreint sem

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \rightarrow \vec{P} = \vec{D} - \epsilon_0 \vec{E}$$

skautunar hleðslur eru svör sem

$$\rho_{ps} = \vec{P} \cdot \hat{a}_n \quad | \quad \text{í kúlukúttum er}$$

$$\rho_p = -\nabla \cdot \vec{P} \quad | \quad \nabla \cdot \vec{P}(R) = \frac{1}{R^2} \partial_R [R^2 P(R)]$$

$\rightarrow \nabla \cdot \vec{P} = 0$ í okkar kúlufelli fyrir $b > R > d$ og $d > R > a$

Skodum þú yfirboðs

skautunina

$$\rho_{ps}(a^+) = -\hat{a}_R \cdot \vec{P}(a^+)$$

viðeitt við
rafsvara

④

$$\bar{P}(a^+) = \bar{D}(a^+) - \epsilon_0 \bar{E}(a^+) = \epsilon_0 \{ \bar{E}(a^+) - \bar{E}(a^+) \} = 0$$

$\rightarrow \underline{p_{ps}(a^+) = 0}$, enda er $\epsilon = \epsilon_0$ við þá stel

$$p_{ps}(b) = +\hat{a}_R \cdot \bar{P}(b) = + \left\{ \frac{Q}{4\pi b^2} - \frac{Q}{4\pi b^2} \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \right\}$$

miðað við rafsværa

$$= + \frac{Q}{4\pi b^2} \left(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \right) > 0$$

þurfum þú að athuga hvern enda rafsværans við $R=d$

$$p_{ps}(d^+) = -\hat{a}_R \cdot \bar{P}(d^+) = - \left\{ \frac{Q}{4\pi d^2} - \frac{Q}{4\pi d^2} \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \right\}$$

Þetta er stafræna hlöðun = $-\frac{Q}{4\pi d^2} \left(1 - \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \right) < 0$

á rafsværanum er mismunandi

en heldur stafræna hlöðun síthvaru megin á rafsværanum er látin miðil með síthvort formverkið.

$$\rightarrow \left(F_V \right)_R = - \frac{V_0^2}{2} \frac{\frac{\epsilon_0}{db\epsilon_1} \left\{ 1 - \frac{b-d}{b} \right\}}{\left[\frac{d-a}{ad} + \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \frac{b-d}{db} \right]^2} < 0$$

\rightarrow Krafturinn er inn á við, innvi skelin tægar í þá ytri til sín.

② Er til hleðsludreifing á kúlufirðum p.a. á miðlægum kúlunum veri $\bar{E} \sim \hat{a}_\phi$

Í rafstöðu þróðinni eru tvær jöfnur

$$\nabla \cdot \bar{D} = \rho, \quad \nabla \times \bar{E} = 0$$

③ Rafstöðukafturinn á ytri steluna?

spennunni V_0 er haldin fasti $\rightarrow \underline{F_V = -\nabla W_e}$

$$W_e = \frac{1}{2} \int dv \bar{D} \cdot \bar{E} = \frac{1}{2} C V_0^2$$

$$= \frac{2\pi \epsilon_0 V_0^2}{\frac{d-a}{ad} + \frac{\epsilon_0}{\epsilon_1} \frac{b-d}{db}}$$

Gerum ráð fyrir að högt sé að hlika til aðeins gestla ytri steljarinnar

$$\rightarrow \left(F_V \right)_R = \frac{1}{2} V_0^2 \partial_b C(b)$$

Á hleðsluformi er seinni jafnan

$$\oint_C \bar{E} \cdot d\bar{l} = 0$$

$$\text{Ef } \bar{E} \sim \hat{a}_\phi \rightarrow \oint_C \bar{E} \cdot d\bar{l} \neq 0$$

\rightarrow ekki er til þannig rafstöðuhlöðun!