

① Gegnheit rafsvaramdi kúla með a , $\bar{P} = P_0 \left(\frac{R}{a}\right) \hat{a}_R$

① finna bolstautunarhlöðlu $\mathcal{G}_P = -\nabla \cdot \bar{P}$
kúluknit og P er ódeins fall af R

$$\rightarrow \mathcal{G}_P(R) = -\frac{1}{R^2} \partial_R \left\{ R^2 P_0 \left(\frac{R}{a}\right) \right\} \quad \text{ef } R \leq a$$

$$= -\frac{3P_0}{a} \quad \text{ef } R \leq a, \text{ og } 0 \text{ fyrir utan}$$

② yfirborðsstautunarhlöðlu $\mathcal{G}_{Ps} = \bar{P} \cdot \hat{a}_n$

$$\text{Hér er } \hat{a}_n = \hat{a}_R \rightarrow \mathcal{G}_{Ps} = P_0 \frac{R}{a} \quad \text{p. } R=a$$

$$\mathcal{G}_{Ps} = P_0$$

Nú er mikilvægt að kunna heildarhlöðlu kúlunnar
Heildar yfirborðshlöðlu (stautu) $\mathcal{G}_{Ps} = \oint_S ds \mathcal{G}_{Ps} = 4\pi a^2 P_0$

Heldarbol hleðslan (strukturet)

(2)

$$Q_P = \int_V \rho_P \, dV = \frac{4\pi a^3}{3} \left(-\frac{3P_0}{a}\right) = -4\pi a^2 P_0$$

Kúlan er öhtæm i held

③ Rafstöðu mottit innan og utan kúlunnar.

Hleðsludreifing kúlunnar er kúlu samhverf, æðens
háð R . Þess vegna er mottit innan og utan kúlunnar
æðens háð R . Því er heppilegt að nota lögmál

Gauss

utan kúlu $R > a$. Hleðslan innan þess yfirborðs
er 0 \rightarrow Rafstöðit $\vec{E} = 0$ utan kúlu

Innan kúlu

$$\oint_{S(R)} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q(R)}{\epsilon_0}$$

Vid erum að fást við jafngildir
hleðslur og fæmst því ekki
við D

(3)

Innen kühe $Q(R) = -\frac{3P_0}{a} \cdot \frac{4\pi R^3}{3} = -\frac{4\pi R^3}{a} P_0$

$$\rightarrow 4\pi R^2 E(R) = -\frac{4\pi R^3}{\epsilon_0 a} P_0 \quad \leftarrow \text{Gauß}$$

$$\rightarrow E(R) = -\frac{R}{\epsilon_0 a} P_0$$

$$\rightarrow \vec{E}(R) = -\left(\frac{R}{a}\right) \frac{P_0}{\epsilon_0} \hat{Q}_R$$

Veljum við miðmargpunkt rafstöðumallis 0 p. $R \rightarrow \infty$
þá fáum við að utan kühe er $V = 0$
Rafstöðumallit er samfelt í yfirborði kúlunnar

$$\vec{E} = -\nabla V$$

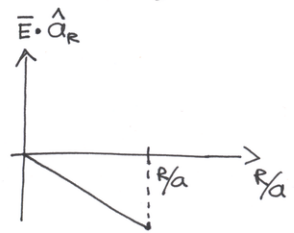
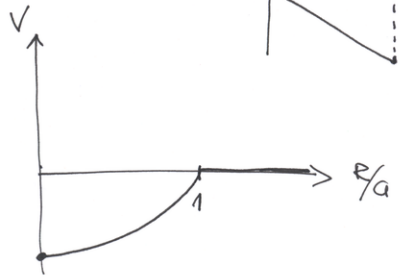
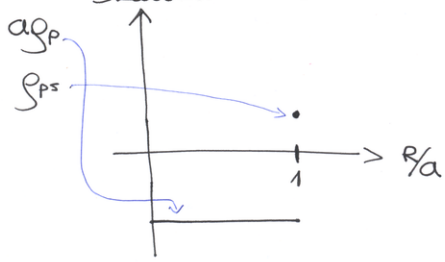
því sést að

$$V(R) = \frac{R^2}{2a\epsilon_0} P_0 - \frac{1}{2\epsilon_0} a P_0 = \frac{P_0}{2a\epsilon_0} (R^2 - a^2)$$

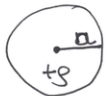
Vid erum þú búið að finna þóði rafsvið og
mætti innan og utan kúlu.

Til samanburðar er gott að kanna hvernig
mætti óhlæðis vetnis atóms er aldræi 0,
hvers vegna?

5) Þessa myndir
skattunarkröflar



② Einangrandi sivalningur með a og $+q$



Jafspennu flétur kafa líta
sivalning samhverfu \rightarrow notum
lögum Gauß

utan $r > a$

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = Q$$

$$E_r(r) \cdot 2\pi r L = \frac{\pi a^2 q}{\epsilon_0}$$

$$\rightarrow E_r(r) = \frac{a^2 q}{2r\epsilon_0} \quad \rightarrow \quad \vec{E}(r) = \frac{a^2 q}{2r\epsilon_0} \hat{a}_r$$

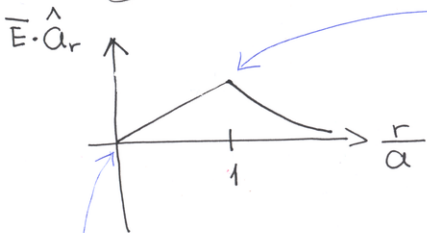
Innan $r < a$

$$E_r(r) \cdot 2\pi r L = \frac{\pi r^2 q}{\epsilon_0}$$

$$\rightarrow E_r(r) = \frac{\rho r}{2\epsilon_0}$$

$$\rightarrow \vec{E}(r) = \frac{\rho r}{2\epsilon_0} \hat{a}_r$$

Við yfirbort

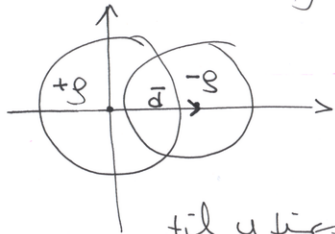


Hér er engin ségnun yfirborts hlöðla (~~þóðum~~) svo rafsviðið

er samfelld, en afturá þess er brotin í yfirbortinu vegna þessins í hlöðsludreifingunni

innst er engin hlöðsla eftir $\vec{E} \rightarrow 0$

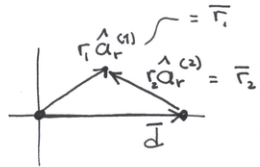
"Öðrum sivalningu þótt við



Þar sem sivalningarnir stærast er hlöðslan 0, en það vegir ekki til að álykta að rafrásveigt þar sé 0. Við getum ekki búið

til yfirlit þótt þar sem fellur að samhverfu dæmisins sem gæti haft sama rafrásveigt alls staðar

Notem samleguingu rafrásveida



$$\vec{E}^{(1)} = \frac{q}{2\epsilon_0} \hat{a}_r^{(1)}$$

$$\vec{E}^{(2)} = -\frac{q}{2\epsilon_0} \hat{a}_r^{(2)}, \text{ en } \hat{a}_r^{(2)} = -\vec{d} + \hat{a}_r^{(1)}$$

$$\vec{E} = \vec{E}^{(1)} + \vec{E}^{(2)} = \frac{q}{2\epsilon_0} \hat{a}_r^{(1)} - \frac{q}{2\epsilon_0} (-\vec{d} + \hat{a}_r^{(1)}) = \frac{q}{2\epsilon_0} \vec{d}$$

fasti og ekki rafrásveigt lengur