

1

9. Um das elektrische Feld  $\vec{E}$  zu bestimmen betrachten wir den elektrischen Fluss  $\phi_{el} = \int \vec{E} \cdot d\vec{A}$

Als Oberflächenintegral wählen wir eine Kugel.

Wegen der Symmetrie muss gelten  $d\vec{A} \parallel \vec{E}$ .

Wir haben gelernt, dass der elektrische Fluss durch eine geschlossene Oberfläche der enthaltenen Ladung entspricht.

$$\phi_{el} = \int dV \frac{\rho}{\epsilon_0}$$

• Im Inneren befindet sich keine Ladung

$$\Rightarrow \phi_{el} = 0 \Rightarrow \vec{E} = 0$$

• Außerhalb wird die Ladung  $\rho \cdot R^2 \cdot 4\pi$  eingeschlossen  $\Rightarrow$

$$4\pi r^2 \cdot E = \rho \cdot R^2 \cdot 4\pi \frac{1}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E = \frac{\rho R^2}{\epsilon_0 r^2}$$

b) Für die homogen geladene Kugel gehen wir ähnlich vor:

vor:

• Der Fluss durch eine Kugeloberfläche, die innerhalb der geladenen Kugel liegt ist:

$$E(r) 4\pi r^2 = \rho \cdot \frac{4}{3} \pi r^3 \frac{1}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow E(r) = \rho \cdot \frac{1}{3 \cdot \epsilon_0} r$$

1

Liegt die „Integrationskugel“ außerhalb der geladenen Kugel dann gilt:

$$\Sigma(r) \cdot 4\pi r^2 = \rho \frac{4}{3}\pi R^3$$

$$\Rightarrow \Sigma(r) = \rho \frac{1}{3} \frac{1}{\epsilon_0} \frac{R^3}{r^2}$$

1 Um den elektrischen Fluss zu berechnen denken wir uns einen Zylinder als Integrationsfläche.

$$\Sigma \cdot 2\pi r \cdot l = \frac{\lambda \cdot l}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \Sigma(r) = \frac{\lambda}{\epsilon_0} \frac{1}{2\pi} \cdot \frac{1}{r}$$

Potential  $\phi$ :

Zu a Annahme  $\phi(r=0) = 0$

$$\Rightarrow \phi(r) = \begin{cases} 0, & r < R \\ \int_R^r \Sigma \, dr' = \int_R^r \Sigma(r') \, dr' = \int_R^r \frac{\rho R^3}{\epsilon_0 r'^2} \, dr' = -\frac{\rho R^2}{\epsilon_0 r} + \frac{\rho R}{\epsilon_0} \end{cases} \quad \text{für } r > R$$

Zu b auch hier  $\phi(r=0) = 0$

$$\phi(r) = \begin{cases} \int_0^r \frac{\rho}{3} r' \, dr' = \frac{\rho}{6} r^2 & r < R \\ \frac{\rho}{6} R^2 + \int_R^r \rho \frac{1}{3} \frac{R^3}{r'^2} \, dr' = \frac{1}{6} \frac{\rho}{\epsilon_0} R^2 - \frac{1}{6} \frac{\rho R^3}{\epsilon_0 r} \end{cases}$$

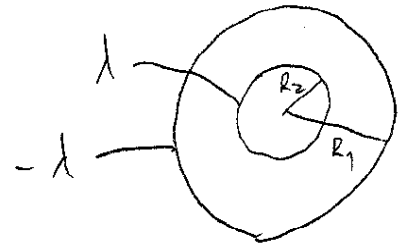
Zu c  $\phi(r) = \int^r \Sigma(r') \, dr' = \int^r \frac{\rho}{\epsilon_0} \frac{1}{2\pi} \frac{1}{r'} \, dr' = \frac{\rho}{\epsilon_0} \frac{1}{2\pi} \ln r + \text{konst.}$

2 Das Innere ( $r < R_2$ ) & das Äußere ist feldfrei  
 (gleiche Argumentation wie bei Aufgabe 1.  $\rightarrow$  Symmetrie &  
 Summe der Ladungen = 0).

Um den elektr. Fluss zu berechnen wählen wir eine  
 Zylindermantelfläche zw.  $R_2$  &  $R_1$ :

$$\sum 2\pi r \cdot l = \frac{\lambda \cdot l}{\epsilon_0}$$

$$\Rightarrow \sum (r) = \frac{\lambda}{\epsilon_0} \frac{1}{2\pi} \frac{1}{r}$$



Potential für  $R_2 < r < R_1$   $\phi(r) = \int_{R_2}^r \frac{\lambda}{\epsilon_0} \frac{1}{2\pi} \frac{1}{r'} dr' = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{r}{R_2}\right)$

Dabei nehmen wir  $\phi(R_2) = 0$  an &  $\phi(R_1)$  ent-  
 spricht dadurch der anliegenden Spannung  $U$ .

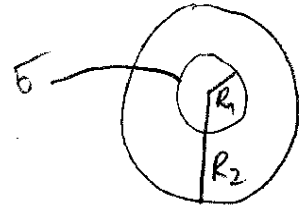
$$U = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{R_1}{R_2}\right) = \underbrace{\lambda \cdot l}_{=Q} \underbrace{\frac{1}{l} \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{R_1}{R_2}\right)}_{\Rightarrow = \frac{1}{C}}$$

also:  $\frac{C}{l} = \frac{2\pi\epsilon_0}{\ln(R_1/R_2)}$

3.1 Auch hier legen wir zur Berechnung des elektr. Flusses die Kugeloberfläche zw.  $R_1$  &  $R_2$

$$\Sigma(r) 4\pi r^2 = Q/\epsilon_0$$

$$\Sigma(r) = \frac{Q}{\epsilon_0} \frac{1}{4\pi r^2}$$



Nun sei das Potential im Inneren wieder 0 & außen  $U$ .

$$\phi(r) = \int \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr + \text{konst.} = - \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} + \text{konst.}$$

↑  
für  $R_1 < r < R_2$ , außerhalb konstant.

$$U = \phi(R_2) - \phi(R_1) = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$U = \frac{Q}{C} \rightarrow C = \frac{Q}{U} = \frac{4\pi\epsilon_0}{\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2}} = \frac{4\pi\epsilon_0 R_1 R_2}{R_2 - R_1}$$

4

a) Jede Ladung  $dq$  die übertragen wird erhält die potentielle Energie  $dq \cdot U$ :

$$dW = dq \cdot U$$

$$\int dW = \int_0^Q U \cdot dq = \int_0^Q \frac{q}{C} dq = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2} C U^2 //$$

b

$$\Sigma = \frac{U}{d} = \frac{U \cdot C}{\epsilon_0 \cdot A}$$

$$C = \epsilon_0 A / d$$

$$w_{el} = \frac{1}{2} \epsilon_0 \Sigma^2 = \frac{1}{2} \epsilon_0 \frac{U^2 C^2}{\epsilon_0^2 \cdot A^2}$$

Die gespeicherte Energie ist:

$$\int dV w_{el} = A \cdot d \cdot w_{el} = \frac{1}{2} \frac{U^2 C^2}{\epsilon_0 A} d = \frac{1}{2} C U^2 //$$

5

5a

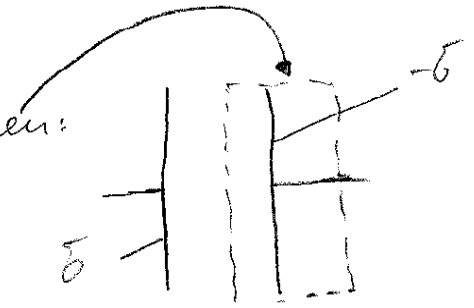
Wenn man die Spannung  $U$  anlegt, dann gilt

$$U/d = |\vec{E}|$$

Maxwell:

$$\text{div } \vec{\Sigma} = \rho/\epsilon_0$$

Wir betrachten folgendes Integrationsvolumen:



$$\int d^3r \text{div } \vec{\Sigma} = \frac{1}{\epsilon_0} \int d^3r (-\sigma \cdot \delta(x-x_1) + \underbrace{\sigma \cdot \delta(x-x_0)}_{\text{nicht im Integrationsbereich}}) =$$

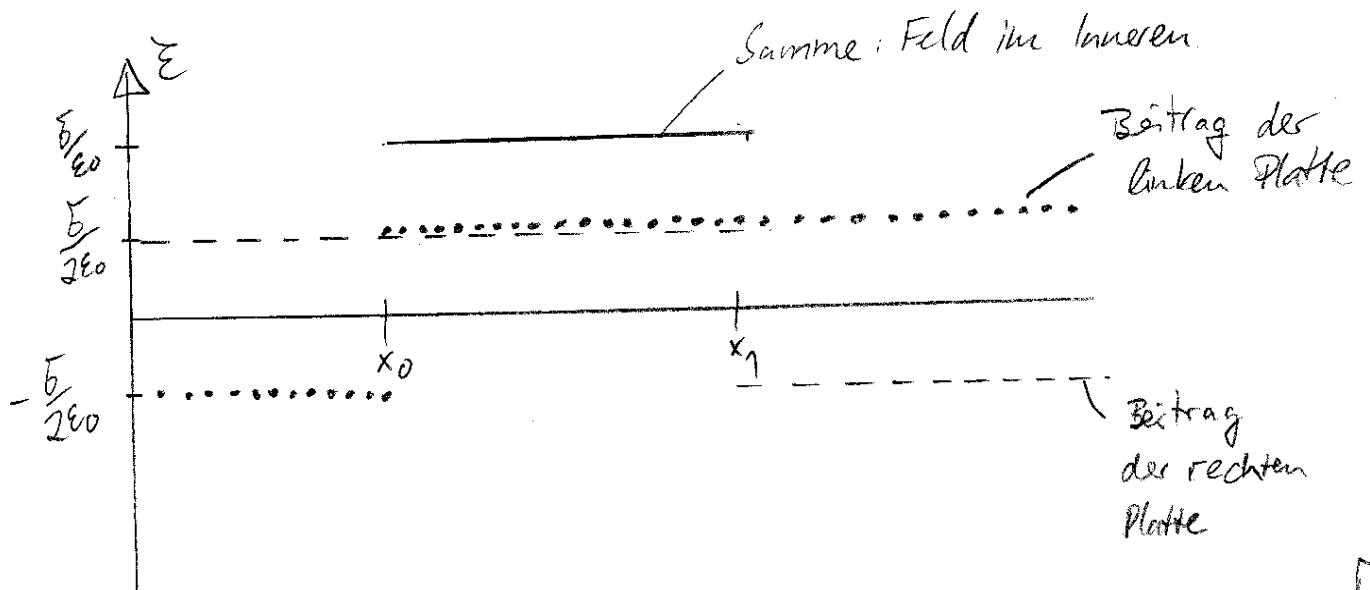
$$= \frac{1}{\epsilon_0} \cdot (-\sigma) \cdot A$$

$$\underbrace{\int d\vec{A}}_{\text{Gauß}} \vec{\Sigma} \stackrel{\text{Symmetrie}}{=} \underbrace{A(-\Sigma)}_{\text{rechte Oberfläche}} - \underbrace{(A(+\Sigma))}_{\text{linke Oberfläche}} = -2 \cdot A \cdot \Sigma$$

$$\Rightarrow \frac{\sigma A}{\epsilon_0} = 2A \Sigma \rightarrow \Sigma = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

D.h.: Eine Platte leistet den Beitrag  $\frac{\sigma}{2\epsilon_0}$  zum elektr.

Feld  $\Rightarrow$  Feld im Inneren  $= \Sigma_{\text{ges}} = 2 \cdot \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$



Also gilt:  $\frac{U}{d} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \cdot A \cdot \frac{1}{A} = Q \cdot \frac{1}{A \cdot \epsilon_0}$

$$\Rightarrow C = \frac{A \cdot \epsilon_0}{d}$$

5.6.1 Wir machen genau die gleiche Rechnung nur ausgehend von  $\text{div } \vec{D} = \rho$  statt  $\text{div } \vec{E} = \rho / \epsilon_0$  und erhalten

$$D(x) = \begin{cases} 0 & \text{für } x < x_0 \quad \vee \quad x > x_1 \\ \sigma = \frac{CU}{A} = \frac{\epsilon_0 U}{d} & \end{cases}$$

Daraus folgt  $\Sigma$

$$\Sigma(x) = \begin{cases} 0 & \text{für } x < x_0 \quad \vee \quad x > x_1 \\ \sigma / \epsilon_0 & \text{im Kondensator im Vakuum} \\ \sigma / \epsilon_0 \cdot \frac{1}{\epsilon} & \text{im Kondensator im Dielektrikum} \end{cases}$$

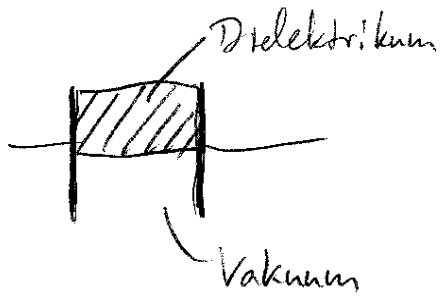
Es gilt:

$$U = \int_0^d dx \Sigma(x) = \underbrace{(1-x)d \cdot \frac{\sigma}{\epsilon_0}}_{\text{Vakuum}} + \underbrace{x \cdot d \cdot \frac{\sigma}{\epsilon_0 \cdot \epsilon}}_{\text{Dielektrikum}}$$

$$= \underbrace{\frac{\sigma \cdot A}{Q}} \cdot \left( \frac{1}{A} \cdot \frac{d}{\epsilon_0} \left[ (1-x) + \frac{x}{\epsilon} \right] \right) = N_C$$

$$C = \frac{\epsilon_0 A}{d} \left( \frac{1}{1-x + x/\epsilon} \right) \xrightarrow{x \rightarrow 1} \frac{\epsilon_0 \epsilon A}{d} = \epsilon \cdot C_{\text{Vakuum}} \quad \boxed{7}$$

5c) Für diesen Fall ist die Flächenladungsdichte  $\sigma$  nicht konstant. An der Stelle des Dielektrikums muss sie höher sein, damit  $\underbrace{\epsilon_{\text{diel}}}_{\text{Feld im Kondensator im Dielektrikum (oben)}} = \underbrace{\epsilon_{\text{vak}}}_{\text{Feld im Kondensator, wo kein Dielektrikum ist (unten)}}$



Feld im  
Kondensator  
im Dielektrikum  
(oben)

Feld im  
Kondensator, wo  
kein Dielektrikum ist  
(unten)

Wir können es als eine Parallelschaltung von einem vollständig gefüllten Kondensator ( $C = A \cdot y \cdot \frac{\epsilon_0 \cdot \epsilon}{d}$ ) und einem Kondensator zwischen dessen Platten nur Vakuum ist ansehen ( $C = A(1-y) \frac{\epsilon_0}{d}$ )

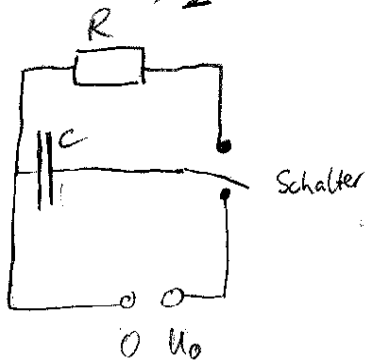
$$\Rightarrow C = A \cdot y \frac{\epsilon_0 \epsilon}{d} + A(1-y) \frac{\epsilon_0}{d}$$

$$= \frac{A \cdot \epsilon_0}{d} \left( \underbrace{y \epsilon - y + 1}_{> 1} \right)$$

6) Aufgabe 6 ist zu lang für eine Übungsaufgabe, deswegen lassen wir sie weg.



7]



$$U \cdot C = Q$$

$$I = U/R = -\frac{dQ}{dt}$$

$$\frac{dU}{dt} \cdot C = \frac{dQ}{dt} = -I = -\frac{U}{R}$$

$$\Rightarrow \dot{U} = -\frac{U}{R \cdot C} = -\frac{U(t)}{\tau}$$

$$\tau := R \cdot C$$

$$\text{Ansatz: } U(t) = U_0 e^{-t/\tau}$$

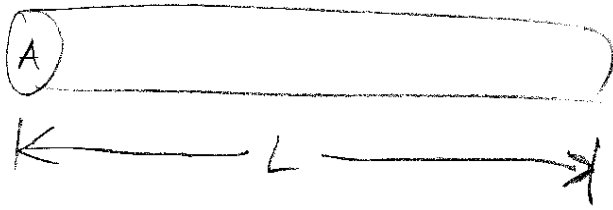
$$\dot{U} = -\frac{U_0}{\tau} \cdot U(t)$$

passt.

$$I = \frac{U}{R} = \frac{U_0}{R} e^{-t/\tau}$$

9]

8



$$R = \rho \cdot \frac{L}{A}$$

9

Innenwiderstand: Für  $I = 150 \text{ A}$  fallen  $2 \text{ V}$  am

Innenwiderstand ab  $\Rightarrow$

$$R_I = \frac{2 \text{ V}}{150 \text{ A}} \hat{=} 13 \text{ m}\Omega //$$

analog  $R_A = \frac{10 \text{ V}}{150 \text{ A}} \hat{=} 67 \text{ m}\Omega //$