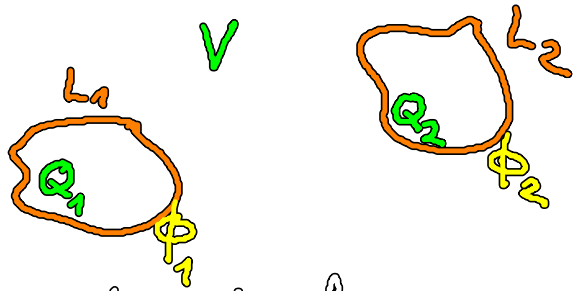


## 2. Grundaufgabe :

geg.: Leiter  $L_\alpha$  (Oberfläche  $S_\alpha$ ),  $\alpha=1, \dots, 4$   
mit Ladungen  $Q_\alpha$ ;  
Raumladungsdichte  $\rho(r)$  im Außenraum  $V$

gesucht:  $\phi(r)$ ;  $\phi_\alpha$



Lösung: Zurückführen  
auf die 1. Grundaufgabe  
durch Zusammenhang zw.

$$\text{Es gilt: } Q_\alpha = \sum_{\beta=1}^4 C_{\alpha\beta} \phi_\beta \quad \alpha=1, \dots, 4$$

mit Kapazitätskoeffizienten  $C_{\alpha\beta}$

Beweis:

$$Q_\alpha = -\epsilon_0 \oint_{S_\alpha} d\underline{f} \cdot \underline{\nabla} \phi(r)$$
$$= -\epsilon_0 \oint_{S_\alpha} d\underline{f} \cdot \underline{\nabla} \int_V d\underline{r}' Q(\underline{r}-\underline{r}') \rho(\underline{r}')$$

$$\begin{aligned}
 & -\epsilon_0 \sum_{\alpha} \phi_{\alpha} \int_{S_{\alpha}} d\vec{f} \cdot \nabla \left( \sum_{\beta} \phi_{\beta} \int_{S_{\beta}} d\vec{f}' \cdot \nabla' G(\vec{r}-\vec{r}') \right) \\
 & = -\epsilon_0 \int_{L_{\alpha}} d^3r \int_V d^3r' \underbrace{\Delta_{\vec{r}} G(\vec{r}-\vec{r}')}_{-\frac{1}{\epsilon_0} \delta(\vec{r}-\vec{r}') = 0 \text{ f. } \vec{r} \in L_{\alpha}} \rho(\vec{r}')
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 & -\sum_{\beta=1}^n \phi_{\beta} \epsilon_0 \int_{S_{\beta}} d\vec{f} \cdot \nabla \left( \sum_{\alpha} \phi_{\alpha} \int_{S_{\alpha}} d\vec{f}' \cdot \nabla' G(\vec{r}-\vec{r}') \right) \\
 & = \sum_{\beta=1}^n C_{\alpha\beta} \phi_{\beta} =: -C_{\alpha\beta} \quad \square
 \end{aligned}$$

Symmetrie  $G(\vec{r}-\vec{r}') = G(\vec{r}'-\vec{r})$

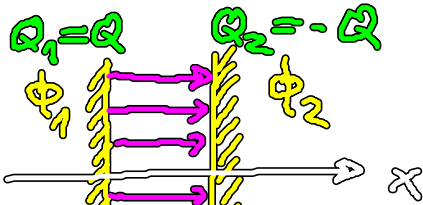
$\Rightarrow$

$$C_{\alpha\beta} = C_{\beta\alpha}$$

Einheit der Kapazität:  $1 \text{ F} = 1 \frac{\text{C}}{\text{V}} = 1 \text{ Farad}$   
 (M. Faraday 1791-1867)

speziell 1 Leiter mit Pot.  $\phi_L$ :  
 $C = \frac{Q}{\phi_L}$  Kapazität des Leiters

Beispiel: Plattenkondensator



$$\left. \begin{aligned} Q_1 &= C_{11} \phi_1 + C_{12} \phi_2 \\ Q_2 &= C_{21} \phi_1 + C_{22} \phi_2 \end{aligned} \right\} C_{12} = C_{21} = C'$$

Symm. 1  $\leftrightarrow$  2  $\Rightarrow C_{11} = C_{22} \equiv C$

Spezialfall:  $Q_1 + Q_2 = 0$

$$\Rightarrow Q = C \phi_1 + C' \phi_2$$

$$-Q = C' \phi_1 + C \phi_2$$

---


$$0 = (C + C') (\phi_1 + \phi_2) \quad \Rightarrow C = -C'$$

$$C = -C' = \frac{Q}{\phi_1 - \phi_2} \quad (1)$$

E-Feld fast nur zwischen den Platten

$$\rightarrow \sigma = \frac{Q}{F} = \epsilon_0 E = \text{const.} \quad (2)$$

$$\Rightarrow \phi(x) = -Ex + \phi_0$$

$$\Rightarrow \phi_1 - \phi_2 = E(x_2 - x_1) = Eq \quad (3)$$

(1), (2), (3)  $\Rightarrow$

$$C = -C' \stackrel{(3)}{=} \frac{Q}{Eq} = \epsilon_0 \frac{F}{q}$$

Lösung der 2. Grundaufgabe:

Inverse der Kapazitätsmatrix

$$\phi_\alpha = \sum_{\beta=1}^n (C^{-1})_{\alpha\beta} Q_\beta$$

eingesetzt in die Lösung der 1. Grundaufgabe

$$\Rightarrow \phi(z) \text{ für geg. } Q_\beta, \rho(z).$$

□

Energie des Feldes im Außenraum ( $\rho(\underline{r})=0$ )

$$W = \frac{\epsilon_0}{2} \int_V d^3r (\underline{E}(\underline{r}))^2$$

diff. Änderung  $Q_\alpha \rightarrow Q_\alpha + \delta Q_\alpha$   
 $\phi_\alpha \rightarrow \phi_\alpha + \delta \phi_\alpha$   
 Lösung  $\phi \rightarrow \phi(\underline{r}) + \delta \phi(\underline{r})$

$$\begin{aligned} \delta W &= \frac{\epsilon_0}{2} \int d^3r \underbrace{2 \underline{E}(\underline{r})}_{\underline{E}} \delta E(\underline{r}) \\ &= -\epsilon_0 \int_V d^3r \underbrace{(\nabla \phi(\underline{r}))}_{\underline{E}} \delta E(\underline{r}) \\ &\quad \underbrace{\nabla (\phi \delta E) - \phi \nabla \delta E}_{0} \end{aligned}$$

$$\nabla \cdot \delta \underline{E} = \delta \underbrace{\nabla \cdot \underline{E}}_0 = 0 \text{ in } V$$

$$\begin{aligned} \delta W &= -\epsilon_0 \int_V d^3r \nabla (\phi \delta E) \\ &\stackrel{\text{Gauß}}{=} \epsilon_0 \sum_\alpha \oint_{S_\alpha} d\vec{f} (\phi(\underline{r}) \delta E(\underline{r})) \end{aligned}$$

$$\stackrel{\phi(\underline{r})|_{S_\alpha} = \phi_\alpha}{=} \epsilon_0 \sum_\alpha \phi_\alpha \oint_{S_\alpha} d\vec{f} \cdot \delta \underline{E}$$

$$= \sum_\alpha \phi_\alpha \delta Q_\alpha$$

$$= \sum_{\alpha, \beta} \phi_\alpha C_{\alpha\beta} \delta \phi_\beta$$



$$\delta Q_\alpha = \sum_\beta C_{\alpha\beta} \delta \phi_\beta$$


---

$$= \frac{1}{2} \sum_{\alpha\beta} C_{\alpha\beta} \phi_{\alpha} \delta\phi_{\beta} + \frac{1}{2} \sum_{\alpha\beta} C_{\beta\alpha} \phi_{\beta} \delta\phi_{\alpha}$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{\alpha\beta} C_{\alpha\beta} \underbrace{(\phi_{\alpha} \delta\phi_{\beta} + \phi_{\beta} \delta\phi_{\alpha})}_{\delta(\phi_{\alpha}\phi_{\beta})}$$

$$\delta W = \delta \left\{ \frac{1}{2} \sum_{\alpha\beta} C_{\alpha\beta} \phi_{\alpha} \phi_{\beta} \right\}$$

$$\Rightarrow W = \frac{1}{2} \sum_{\alpha\beta} C_{\alpha\beta} \phi_{\alpha} \phi_{\beta} \quad \underline{\text{Feldenergie}}$$

## 2. Stationäre Ströme und Magnetfeld

### 2.1. Kontinuitätsgleichung

Bewegte Ladungen  $\rightarrow$  el. Strom  $I$

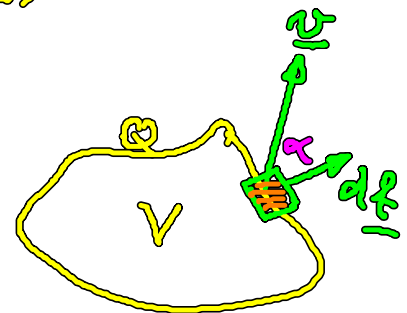
Exp. Erfahrung: Ladungserhaltung

$$Q(t) = \int_V d^3r \rho(\underline{r}, t)$$

$\Rightarrow$  globaler Erhaltungssatz

$$\frac{dQ}{dt} = \frac{d}{dt} \int_V d^3r \rho(\underline{r}, t) = - \oint_{\partial V} \delta I$$

$$\delta I = \frac{q dV}{dt} = q \frac{|\underline{v}| dt |d\underline{f}| \cos \alpha}{dt} = q \underline{v} \cdot d\underline{f}$$



El. Stromdichte  $\underline{j}(\underline{r}, t) := \rho(\underline{r}, t) \underline{v}(\underline{r}, t)$

$$\frac{d}{dt} \int_V d^3r \rho(\underline{r}, t) = - \oint_{\partial V} d\underline{f} \cdot \underline{j} \stackrel{\text{Gauss}}{=} - \int_V d^3r \operatorname{div} \underline{j}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{\partial}{\partial t} \rho(\underline{r}, t) + \operatorname{div} \underline{j} = 0} \quad \begin{array}{l} \text{Kontin.-gl.} \\ \text{(lokaler Erhalt.satz)} \end{array}$$

stat. Lad.verteil  $\Rightarrow \operatorname{div} \underline{j} = 0$

## 2.2. Magn. Induktion

Exp. Erfahrung

Kraft  $\boxed{\underline{F} = q \underline{v} \times \underline{B}(\underline{r})}$

El. statik  
Lorentz-Kraft  $\underline{F} = q \underline{E}(\underline{r})$

$\underline{B}(\underline{r}) =$  magn. Induktion am Ort  $\underline{r}$ , erzeugt durch andere bewegte Ladungen mit Stromdichte  $\underline{j}(\underline{r}')$

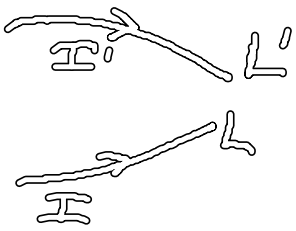
$$\boxed{\underline{B}(\underline{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d^3r' \underline{j}(\underline{r}') \times \frac{\underline{r} - \underline{r}'}{|\underline{r} - \underline{r}'|^3}}$$

$$\underline{E}(\underline{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int d^3r' \rho(\underline{r}') \frac{\underline{r} - \underline{r}'}{|\underline{r} - \underline{r}'|^3}$$

Ampère-Gesetz

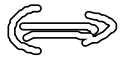
Einheit (SI):  $[B] = 1 \frac{Ns}{Cm} = 1 T = 1 \text{ Tesla}$

$$\Rightarrow \mu_0 = 1,25 \cdot 10^{-6} \frac{Vs}{Am}$$



$$F = \frac{\mu_0}{4\pi} I I' \int_L d\mathbf{r} \times \int_{L'} d\mathbf{r}' \times \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3}$$

Kraft  
von  $L'$   
auf  $L$



$$F = - \frac{\mu_0}{4\pi} I I' \iint_{LL'} (d\mathbf{r} \cdot d\mathbf{r}') \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3}$$

Biot - Savart - Gesetz

parallele Ströme ( $I_{dr} I'_{dr'} > 0$ ) : Anziehung

antiparallele Ströme ( $I_{dr} I'_{dr'} < 0$ ) : Abstoßung