

Distributionelle Ladungsverteilung: (Verallgem. Funktionen)

$$\text{Pkt-Ladung bei } \vec{r}': \rho(\vec{r}) = q \delta(x-x') \delta(y-y') \delta(z-z')$$

unendl. dünner Leiter

$$\vec{j}(\vec{r}) = \vec{e}_z I \delta(x) \delta(y)$$

z.B. in z-Richtung

$$\partial_i r = \frac{x_i}{r}$$

$$\partial_i \frac{1}{r} = -\frac{1}{r^2} \partial_i r$$

$$\vec{\nabla} |\vec{r}| = \vec{e}_r$$

(s. Folien)

$$\vec{B}(\vec{r}) = k_3 \int d^3 r' \underbrace{\vec{j}(\vec{r}') \times \left(-\vec{\nabla} \frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}'|} \right)}_{\text{Biot-Savart}}$$

$$+ \left(\vec{\nabla} \frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}'|} \right) \times \vec{j}(\vec{r}')$$

$$\vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A} \equiv \text{rot } \vec{A}$$

$$\vec{A}(\vec{r}) = \int d^3 r' \frac{\vec{j}(\vec{r}')}{|\vec{r}-\vec{r}'|}$$

 $\Rightarrow \text{div } \vec{B}(\vec{r}) = 0$ (Divergenz eines Rotationsfeldes ist Null)

$$(\text{div rot } \vec{A})_i = \partial_j (\text{rot } \vec{A})_j^i = \partial_j (\epsilon_{jkl} \partial_k A_l)$$

$$= \partial_m (\epsilon_{mnl} \partial_n A_l) = \partial_k \epsilon_{kjl} \partial_j A_l = \underbrace{\epsilon_{kjl}}_{-\epsilon_{jkl}} \partial_k \partial_j A_l$$

$$\Rightarrow \text{div rot } \vec{A} = 0$$

$$\text{rot rot} = \text{grad div} - \Delta$$

$$(\text{rot rot } \vec{A})_j = (\text{grad div } \vec{A} - \Delta \vec{A})_j$$

 $\partial_i \partial_i$ (kartesische Koord.!)

$$\epsilon_{ijkl} \partial_k (\epsilon_{lmn} \partial_m A_n) =$$

$$\left[\epsilon_{ijkl} \epsilon_{lmn} = \epsilon_{ijk} \epsilon_{lmn} = \delta_{jm} \delta_{kn} - \delta_{jn} \delta_{km} \right]$$

$$= \partial_j (\partial_k A_k) - \underbrace{\partial_k \partial_k}_{\Delta} A_j$$

$$\text{rot } \vec{B} = k_3 \int d^3 r' \left\{ \underbrace{\vec{\nabla} \left(\vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{j}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \right)}_{+} - \underbrace{\Delta \frac{\vec{j}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|}}_{(***)} \right\}$$

$$\vec{j}(\vec{r}') \underbrace{\vec{\nabla} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|}}$$

$$\underbrace{\vec{\nabla}_{\vec{r} - \vec{r}'} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|}} = - \underbrace{\vec{\nabla}_{(\vec{r}' - \vec{r})} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|}}$$

habe Abl. bezgl. einer unbeteiligten Variable (\vec{r}) auf Abl. bezgl. Integrationsvariable umgewälzt

$$= - \vec{\nabla}_{\vec{r}'} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} = - \vec{\nabla}' \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

partielle Integration möglich:

$$\int d^3 r' (X) \partial_i' (Y) = \int d^3 r' \partial_i' (XY) - \int d^3 r' \underbrace{(\partial_i' X) Y}_{(**)}$$

$$\text{Gauß'scher Satz: } \int_V d^3 r \text{ div } \vec{X} = \int_{\partial V} d^2 \vec{f} \cdot \vec{X}$$

$$\text{allgemeiner: } \int_V d^3 r \partial_i' (\dots) = \int_{\partial V} (d^2 \vec{f})_i (\dots)$$

(*) verschwindet am Rand (unendl. Sphäre), Integrand fällt im unendl. ab (kein Strom mehr im ∞)

$$(**) \rightarrow \vec{\nabla}' \cdot \vec{j}(\vec{r}') \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{j} = 0 \quad (\text{stationär})$$

$$\Delta \frac{1}{r} = \underbrace{\partial_j \partial_j}_{-\frac{x_j}{r^3}} \frac{1}{r} \quad \vec{\nabla} \left(\frac{\vec{x}}{r^3} \right)$$

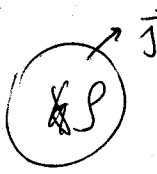
$$\oint_{\partial V} d^2 \vec{f} \frac{\vec{x} - \vec{x}'}{|\vec{x} - \vec{x}'|^3} = 4\pi \cdot \begin{cases} 1 & , \vec{x}' \in V \\ 0 & , \vec{x}' \notin V \end{cases}$$

$$= \int_V d^3 r' \vec{\nabla} \frac{\vec{x} - \vec{x}'}{|\vec{x} - \vec{x}'|^3} = \int_V d^3 r' \Delta \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

$$(***) = 4\pi \vec{j}(\vec{r}') \int^3 (\vec{r} - \vec{r}')$$

$$\boxed{\text{rot } \vec{B}(\vec{r}) = k_3 4\pi \vec{j}(\vec{r})}$$

Satz v. Stokes: $\oint_{\partial F} d\vec{s} \cdot (\text{rot } \vec{X}) = \int_F d^2 \vec{f} \cdot \vec{X}$

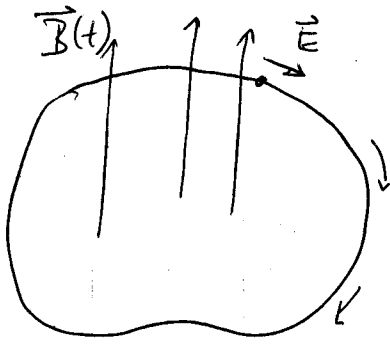


$$- \frac{dQ_v}{dt} = \int_{\partial V} d^2 \vec{f} \cdot \vec{j} = \int_V d^3 r \cdot (\vec{\nabla} \cdot \vec{j})$$

$$= - \frac{d}{dt} \int_V d^3 r \rho(\vec{r}', t)$$

Berücksichtigung des dynamischen Falls ($\text{div } \vec{j} \neq 0$) führt über Einbeziehung v. $\frac{\partial E}{\partial t}$ auf die 3. Maxwellgleichung.
 \Rightarrow Folien! (Maxwell'scher Verschiebungsstrom)

Faraday'sches Induktionsgesetz - 4. Maxwellgleichung



$$\oint_{C=\partial F} d\vec{s} \cdot \vec{E} = -k_4 \frac{d}{dt} \Phi_m = -k_4 \frac{d}{dt} \int_F d^2\vec{f} \cdot \vec{B}$$

$$\oint_{\partial F} d\vec{s} \cdot \vec{E} = \int_F d^2\vec{f} \cdot (\text{rot } \vec{E}) \quad \forall F \quad (\text{Stokes})$$

$$\rightarrow \boxed{\text{rot } \vec{E}(\vec{r}, t) = -k_4 \frac{\partial}{\partial t} \vec{B}(\vec{r}, t)} \quad 4. \text{ Maxwellgleichung}$$

Elektromagn. Wellen

aus Vakuum - Maxwellgleichungen ($\rho = 0, \vec{j} = 0$)