Magnetostatik

Letzte Vl: Kontinuitätsgl.

$$\left\| \frac{\partial}{\partial t}\rho(\underline{r},t) + \operatorname{div}\underline{j}(\underline{r},t) = 0 \right\|$$

$$\frac{\partial \rho(\underline{r},t)}{\partial t} = 0 \text{ (Ladungsverteilung stationär)}$$

$$\Rightarrow \quad \left\| \operatorname{div} \underline{j}(\underline{r},t) = 0 \right\| \text{ und } \underline{j}(\underline{r},t) = \underline{j}(\underline{r})$$

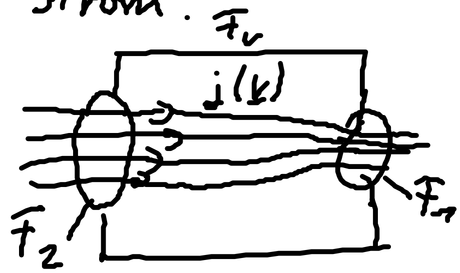
stationärer Strom

Was aber nicht heißt, daß $\underline{j}(\underline{r}) = 0$!!

Folgerung

Im stationären Fall fließt durch jeden Querschnitt eines Leiters derselbe Strom.

Beweis



Betrachte Volumen V

$$\operatorname{div} \underline{j} = 0$$

$$\Leftrightarrow \int_V d^3r \operatorname{div}\underline{j} = 0 \underset{\text{Gauß}}{\Leftrightarrow} \int_{F_V} dF\, \underline{n}\cdot\underline{j} = 0 = 0 = \int_{F_1} dF\, \underline{n}_1\cdot\underline{j} + \int_{F_2} dF\, \underline{n}_2\cdot\underline{j}$$

$\Rightarrow \quad I_1 = I_2$ qed $\qquad = I_1 - I_2$

III. 3. Magnetische Induktion, Kraft

Stromdichte (bewegte Ladung) erzeugen Felder!

Definition

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

Biot-Savart'sches Gesetz

Feld, daß die Stromdichte $\underline{j}$ beim Ort $\underline{r}$ erzeugt

Analogie Elektrostatik

$$\underline{E}(\underline{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \int d^3r' \, \rho(\underline{r}) \frac{\underline{r} - \underline{r}'}{|\underline{r} - \underline{r}'|^3}$$

$$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{Vs}{Am} \qquad \left(1V = 1 \frac{Nm}{As} = 1 \frac{kg\,m^2}{As^3} \right)$$

beachte: Vergleiche ε_0 und μ_0

$$\boxed{\varepsilon_0 \mu_0 c^2 = 1} \quad \text{mit } c \text{ Lichtgeschwindigkeit im Vakuum.}$$

Man sieht: Die Konstanten ε_0 und μ_0 sind nicht unabhängig.

Hintergrund; Unterschied zu ruhenden und bewegten Ladungen ist Frage des Bezugssystems

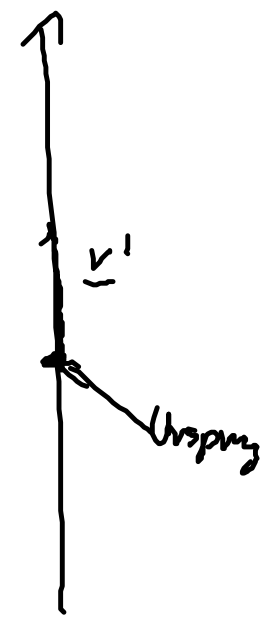
$\Rightarrow$ spezielle Relativitätstheorie

Einheit des Feldes (SI)

$$[B] = 1\,T = 1\,\text{Tesla} = 1\,\frac{Ns}{Cm} = 1\,\frac{kg\,\cancel{m}\,s}{s^2\,As\,\cancel{m}} = 1\,\frac{kg}{As^2} = 1\,V\frac{s}{m^2}$$

Spezialfälle für $\underline{B}$

betrachte dünnen geraden "Leiter-Faden" mit homogener Stromdichte I



$$j(\underline{r}')\,d^3r' = \rho\,\underline{v}'\,d^3r' = \rho\,\frac{dr}{dt}\,d^3r'$$

$$= \underbrace{\rho\,\frac{d^3r'}{dt}}_{I}\,d\vec{r}\,' = I\,d\vec{r}\,'$$

$$\rightarrow \underline{B}(\underline{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} I \int_{\text{Weg}} d\underline{\underline{\vec{r}}}' \times \frac{\underline{r}-\underline{r}'}{|\underline{r}-\underline{r}'|^3}$$

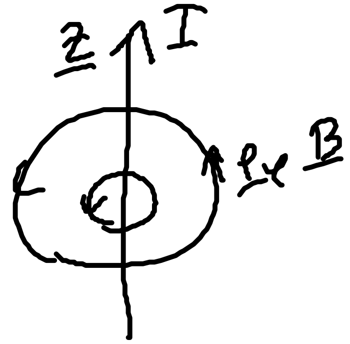
Auswertung in Zylinder-Koordinaten

ΓNR: $\quad \underline{r}' = z'\underline{e}_z \rightarrow d\underline{r}' = dz'\underline{e}_z$

$$(\underline{r}-\underline{r}') = \rho\,\underline{e}_\rho + (z-z')\,\underline{e}_z$$

$$\Rightarrow d\underline{r}' \times (\underline{r}-\underline{r}') = dz'\rho\,(\underline{e}_\rho \times \underline{e}_z) = dz'\rho\,\underline{e}_\varphi$$

$$\Longrightarrow \quad \underline{B}(\underline{r}) = \mu_0 \frac{I}{2\pi\rho}\,\underline{e}_\varphi \qquad \rho = \sqrt{x^2+y^2}$$



- B Linien geschlossen
- B-Linien sind konzentrische Kreise
- Rechtsschraube „Rechte-Hand Regel"

merke: In diesem Fall gilt

$|\underline{B}| \propto I$ Stromstärke

$|\underline{B}| \propto \frac{1}{\rho} = \frac{1}{\text{Abstand} \perp \text{zum Leiter}}$

Kraft zwischen zwei Stromdichten

$$\underline{F} = \int d^3r \; \underline{j}(\underline{r}) \times \underline{B}(\underline{r}) \quad \text{„Ampère'sches Gesetz"}$$

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

Analogon zu Coulomb-Kraft in Elektrostatik

$$\left(\underline{F}_c = \int d^3r\, \rho(\underline{r})\, \underline{E}(\underline{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0}\int d^3r \int d^3r'\, \rho(\underline{r})\rho(\underline{r}')\, \frac{\underline{r}-\underline{r}'}{|\underline{r}-\underline{r}'|}\right)$$

Spezialfälle

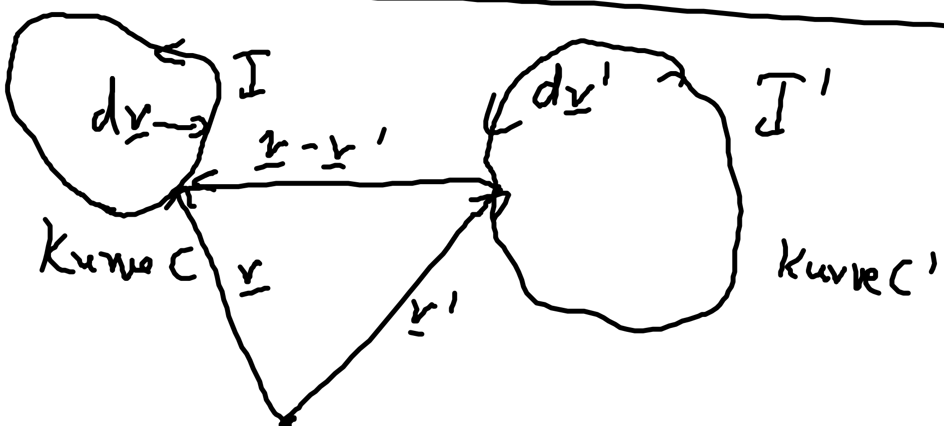
a) Stromdichte $\underline{j}(\underline{r})$ ~~das~~ beschreibt Bewegung einer Punktladung bei $\underline{r} = \underline{r}_0$

$$\underline{j}(\underline{r}) = \rho(\underline{r})\,\underline{v} = q\,\delta(\underline{r}-\underline{r}_0)\,\underline{v}$$

$$\rightarrow \underline{F} = \int d^3\underline{r}\; \underline{j}(\underline{r}) \times \underline{B}(\underline{r}) = q\,\underline{v}\,(\underline{v}_0 \times \underline{B}(\underline{r}_0))$$

„Lorentz-Kraft"

b) Kraft zw. 2 stromdurchflossenen Leiterschleifen



$$\underline{F} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d^3r \int d^3r'\, \underline{j}(\underline{r}) \times \left(\underline{j}(\underline{r}') \times \frac{\underline{r}-\underline{r}'}{|\underline{r}-\underline{r}'|^3}\right)$$

hier: $\underline{j}(\underline{r}) = I\, d\underline{r}$

$\underline{j}(\underline{r}') = I'\, d\underline{r}'$

$$\rightarrow \underline{F} = \frac{\mu_0}{4\pi} I I' \oint_C \oint_{C'} \frac{d\underline{r} \times (d\underline{r}' \times (\underline{r}-\underline{r}'))}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$$

Diesen Ausdruck umschreiben (symmetrischer)

$$d\underline{r} \times (d\underline{r}' \times (\underline{r}-\underline{r}')) = d\underline{r}'\,(d\underline{r}\cdot(\underline{r}-\underline{r}')) - (\underline{r}-\underline{r}')(d\underline{r}\cdot d\underline{r}')$$

Zum 1. Term

$$\oint_{C'} d\underline{r}' \left(\oint_C d\underline{r} \cdot \frac{\underline{r}-\underline{r}'}{|\underline{r}-\underline{r}'|^3} \right) =$$

$$\oint_{C'} d\underline{r}' \left(\oint_C d\underline{r} \cdot \nabla_{\underline{r}} \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right) (-1)$$

$$\underset{\text{Stokes}}{\overset{\uparrow}{=}} \oint_{C'} d\underline{r}' \left(\oint_{F_C} \text{rot grad} \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \cdot d\underline{F} \right) = 0 \quad \text{da} \quad \text{rot grad}\,\varphi = 0$$

$$\longrightarrow \underline{F} = -\frac{\mu_0}{4\pi} I I' \oint_C \oint_{C'} d\underline{r} \cdot d\underline{r}' \frac{\underline{r}-\underline{r}'}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$$

Folgerung

- Leiterstücke in denen der Strom parallel fließt, ziehen sich an! $(I d\underline{r} \cdot I' d\underline{r}' > 0)$
- Leiterstücke in denen der Strom antiparallel fließt, stoßen sich ab! $(I d\underline{r} \cdot I' d\underline{r}' < 0)$

III.4 Magnetostatik Grundgleichungen Vektorpotential

Zunächst Biot-Savart'sches Gesetz

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

betrachte

$$\nabla \times \frac{\underline{j}(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} = \text{rot}_{\underline{r}} \frac{\underline{j}(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} = \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \underbrace{\nabla_{\underline{r}} \times \underline{j}(\underline{r}')}_{0} - \underline{j}(\underline{r}') \times \nabla_{\underline{r}} \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$$

$$= \underline{j}(\underline{r}') \times \frac{\underline{r}-\underline{r}'}{|\underline{r}-\underline{r}'|^3}$$

$$\underline{B}(\underline{r}) = \nabla_{\underline{r}} \times \frac{\mu_0}{4\pi} \int d\underline{r}' \frac{\underline{j}(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} =: \nabla_{\underline{r}} \times \underline{A}(\underline{r})$$

vgl. $\underline{E}(\underline{r}) = -\nabla_{\underline{r}}\, \phi(\underline{r})$
i.d. Elektrostatik

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

beachte $\underline{A}$ ist nicht eindeutig durch $\underline{B}$ bestimmt

D.h. Eine "Eichtransformation"

$$\underline{A} \to \underline{A}' = \underline{A} + \text{grad}\, \varphi(\underline{r})$$ läßt $\underline{B}(\underline{r})$ invariant

↑ skalare Fkt. Potential

Wir haben also gesehen, dass $\underline{B}$ als Rotation eines Vektorpotentials darstellen läßt

$$\boxed{\underline{B}(\underline{r}) = \nabla \times \underline{A}(\underline{r}) = \text{rot}\, \underline{A}(\underline{r})}$$

Folgerung

a) $\boxed{\text{div}\, \underline{B}(\underline{r}) = 0}$!! ⊗

vgl
$\text{div}\, \underline{E}(\underline{r}) = \frac{\rho(\underline{r})}{\varepsilon_0}$
Elektrostatik

Bedeutung: Es gibt keine Quellen der magnetischen Induktion

$\Longleftrightarrow$ Es gibt keine magnetische Ladungen!
(Monopole)

mit Gauß

$$\boxed{\int_{F_V} \underline{B}(\underline{r})\, d\underline{F} = 0}$$ ⊗⊗

Fluß der magnetischen Induktion durch beliebiges Volumen V ist Null

b) Ein weiterer Zusammenhang zw. $\underline{B}$ und $\underline{j}$

$\underline{B}(\underline{r}) = \mathrm{rot}\,\underline{A}(\underline{r})$ $\qquad A(\underline{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3r' \frac{\underline{j}(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|}$

$$\Rightarrow \mathrm{rot}\,\underline{B}(\underline{r}) = \nabla\times(\nabla\times A)$$

$$= \nabla(\underbrace{\nabla\cdot A}_{\mathrm{div}}) - \Delta A(\underline{r})$$

Betrachtung der Terme

$$\nabla_{\underline{r}}(\nabla_{\underline{r}}\cdot \underline{A}(\underline{r})) = \nabla_{\underline{r}}\left(\frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3r'\, \nabla_{\underline{r}}\cdot\left(\frac{\underline{j}(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|}\right)\right)$$

$$= \nabla_{\underline{r}}\left(\frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3r'\, j(\underline{r}')\, \underbrace{\nabla_{\underline{r}} \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}}_{-\nabla_{\underline{r}'}\frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}}\right)$$

$$= \nabla_{\underline{r}}\left(\frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3r'\left[-\nabla_{\underline{r}'}\cdot\frac{j(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} + \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}\underbrace{\nabla_{\underline{r}'}\cdot \underline{j}(\underline{r}')}_{=0}\right]\right)$$

$$= -\nabla_{\underline{r}}\left(\frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3r'\, \nabla_{\underline{r}'}\cdot\frac{j(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|}\right)$$

$$= -\nabla_{\underline{r}}\left(\underbrace{\frac{\mu_0}{4\pi}\int_{F_V} dE\, \frac{\underline{j}(\underline{r})}{|\underline{r}-\underline{r}'|}}_{\text{verschwindet für hinreichend abklingende Stromverteilung.}}\right) = 0$$

$$\Rightarrow \mathrm{rot}\,\underline{B}(\underline{r}) = -\Delta_{\underline{r}}\, A(\underline{r})$$

$$= -\frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3\underline{r}'\, \underline{j}(\underline{r}')\, \underbrace{\Delta_{\underline{r}} \frac{1}{|\underline{r}-\underline{r}'|}}_{-4\pi\,\delta(\underline{r}-\underline{r}') \;\leftarrow\; \text{s. ES}}$$

$$= \mu_0\, \underline{j}(\underline{r})$$

$$\boxed{\operatorname{rot} \underline{B}(\underline{r}) = \mu_0\, \underline{j}(\underline{r})} \quad \otimes$$

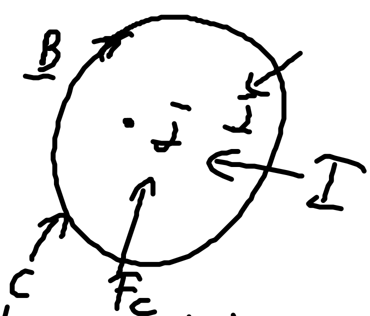
Bedeutung:
"stationäre Ströme erzeugen magnetostatische Felder. Deren Feldlinien sind geschlossen!"

äquivalent (mit Stokes'schem Satz)

$$\left(\oint_F d\underline{F}\, \operatorname{rot} \underline{B} = \oint_{C_F} d\underline{r}\, \underline{B}(\underline{r}) \right)$$

$$\oint_C \underline{B}(\underline{r})\, d\underline{r} = \mu_0 \oint_{F_C} d\underline{F}\, \underline{j}(\underline{r})$$

$$= \mu_0 I \quad (\times\times)$$



"Ampère'sches Durchflutungsgesetz"

Nachbemerkungen zum Vektorpotential

Wir hatten

$$\underline{B}(\underline{r}) = \nabla \times \underline{A}(\underline{r}) \quad \text{mit} \quad \left| \underline{A}(\underline{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi}\int d^3\underline{r}'\, \frac{\underline{j}(\underline{r}')}{|\underline{r}-\underline{r}'|} \right| \quad \otimes$$

Eichtrafo

$$\underline{A}(\underline{r}) \to \underline{A}'(\underline{r}) = \underline{A}(\underline{r}) + \operatorname{grad} \varphi(\underline{r})$$

$$\underline{B}'(\underline{r}) = \text{rot}\, \underline{A}'(\underline{r})$$
$$= \text{rot}\, \underline{A}(\underline{r})$$

da ~~rot~~ rot grad $\varphi(\underline{r}) = 0$

Eine spezielle Eichung ist die sog. "Coulombeichung"

$$\text{div}\, \underline{A}(\underline{r}) = 0$$

Das gilt auch f. Ausdruck ⊛!

(hatten wir benutzt, um $\text{rot}\, \underline{B}(\underline{r}) = \nabla_{\underline{r}}\, \text{div}\, A(\underline{r}) - \Delta A(\underline{r}) = \mu_0 \underline{j}(\underline{r})$ herzuleiten!)

Folgerung für Coulombeichung

$$\boxed{\Delta_r \underline{A}(\underline{r}) = -\mu_0 \underline{j}(\underline{r})}$$

$\longrightarrow$ jede Komponente von $\underline{A}$ erfüllt Poisson gl.!!

$\left(\text{vgl. Elektrostatik } \Delta_{\underline{r}} \phi(\underline{r}) = -\frac{\rho(\underline{r})}{\varepsilon_0} \right)$