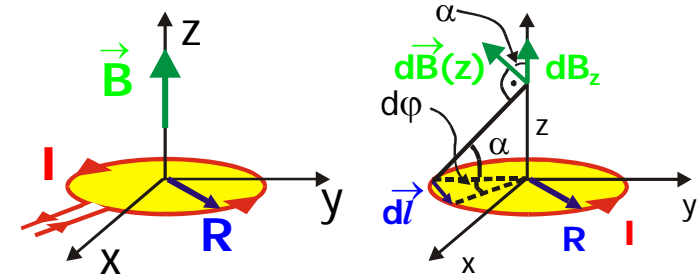


Zusammenfassung vom 28.05.2009

V Magnetfeld

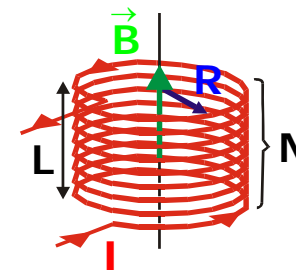
Beispiele: $B(z) = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{R^2}{(R^2 + z^2)^{3/2}}$ $\vec{B}(z) \parallel \vec{e}_z$

Magnetfeld im Zentrum einer Leiterschleife



$B = \mu_0 \frac{N}{L} I$ $B \parallel \text{Achse}$
 $B_{\text{außen}} = 0$

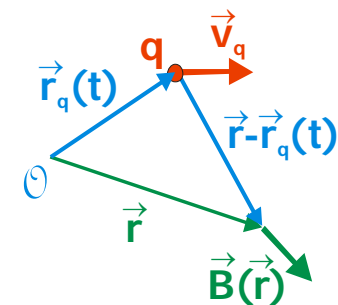
Magnetfeld in einer langen Spule



$N = \text{Anzahl Windungen}$
 $L = \text{Länge der Spule } (L \gg R)$

magnetischer Fluss: $\Phi_m = \int_A \vec{B} \cdot d\vec{A}$ $[\Phi_m] = 1 \text{ Weber} = 1 \text{ Wb} = 1 \text{ Vs}$

$d\Phi_m = \vec{B} \cdot d\vec{A}$



„Satz von Gauß“ in der Magnetostatik:

$\oint_{A_v} \vec{B}(\vec{r}) \cdot d\vec{A} = 0$ $\vec{\nabla} \cdot \vec{B}(\vec{r}) = 0$ *differentielle Form*

es existieren keine magnetischen Monopole

Vektorpotential: $\vec{B}(\vec{r}) = \vec{\nabla} \times \vec{A}_m(\vec{r}) \quad d\vec{B}(\vec{r}) = \vec{\nabla} \times d\vec{A}_m(\vec{r})$ *differentielle Form*

Eichtransformation: $\vec{A}'_m(\vec{r}) = \vec{A}_m(\vec{r}) + \vec{\nabla}\varphi_m(\vec{r})$

Vektorpotential ist nur bis auf ein Gradientenfeld bestimmt, da immer gilt: $\vec{\nabla} \times \vec{\nabla}\varphi_m(\vec{r}) \equiv 0$

$\rightarrow \vec{B}(\vec{r}) = \vec{\nabla} \times \vec{A}_m(\vec{r}) = \vec{\nabla} \times \vec{A}'_m(\vec{r})$

Coulomb-Eichung: $\vec{\nabla} \cdot \vec{A}_m(\vec{r}) = 0$ *spezielle Eichung des Vektorpotentials*

Ampère'sches Gesetz: $\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}_m(\vec{r})) = \mu_0 \vec{j}(\vec{r})$

Ampère'sches Gesetz in Coulomb-Eichung: $\Delta \vec{A}_m(\vec{r}) = -\mu_0 \vec{j}(\vec{r})$

Integralform des Ampère'schen Gesetzes:
(in Coulomb-Eichung)

$$\vec{A}_m(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V d^3r' \frac{\vec{j}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|}$$

magnetischer Fluss und Vektorpotential:

$$\Phi_m = \oint_{S_A} \vec{A}_m(\vec{r}) \cdot d\vec{s} = \int_A \vec{B} \cdot d\vec{A}$$