

Elektro- und Magnetostatik

Im Folgenden wird das MKSA-System verwendet.

Elektrostatik

Zusammenhang zwischen E -Feld und Potential:

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = -\nabla\phi(\mathbf{r}) \quad \left(\rightarrow \quad \text{rot}\mathbf{E}(\mathbf{r}) = 0 \right). \quad (1)$$

Zusammenhang zwischen E -Feld und Ladungsdichte:

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int d^3r' \rho(\mathbf{r}') \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3}, \quad \text{div}\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{\epsilon_0} \rho(\mathbf{r}). \quad (2)$$

Zusammenhang zwischen Potential und Ladungsdichte:

$$\phi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int d^3r' \rho(\mathbf{r}') \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}, \quad \Delta\phi(\mathbf{r}) = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho(\mathbf{r}). \quad (3)$$

Elektrische Felder in Dielektrika

Unterscheide zwischen Überschussladungen ρ und Polarisationsladungen $\bar{\rho}$.

Ersetze (2) durch

$$\text{div}\mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{\epsilon_0} \left(\rho(\mathbf{r}) + \bar{\rho}(\mathbf{r}) \right). \quad (4)$$

Die Polarisationsladungen erzeugen ein entgegengerichtetes Feld ("Polarisation"): $\text{div}\mathbf{P} = -\bar{\rho}$.
Damit folgt

$$\text{div} \left(\epsilon_0 \mathbf{E}(\mathbf{r}) + \mathbf{P}(\mathbf{r}) \right) = \text{div}\mathbf{D}(\mathbf{r}) = \rho(\mathbf{r}). \quad (5)$$

Häufig ist die Polarisation (in guter Näherung) proportional zum E -Feld: $\mathbf{P} = \epsilon_0 \chi \mathbf{E}$ (χ : dielektrische Suszeptibilität) beziehungsweise $\mathbf{D} = \epsilon_0 (1 + \chi) \mathbf{E} = \epsilon_0 \epsilon \mathbf{E}$ (ϵ : Dielektrizitätskonstante).
Aus diesen Annahmen folgen Stetigkeitsbedingungen an Grenzflächen:

$$D_1^{(n)} = D_2^{(n)}, \quad E_1^{(t)} = E_2^{(t)}. \quad (6)$$

Magnetostatik

Zusammenhang zwischen B -Feld und Potential:

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \text{rot}\mathbf{A}(\mathbf{r}) \quad \left(\rightarrow \quad \text{div}\mathbf{B}(\mathbf{r}) = 0 \right). \quad (7)$$

Zusammenhang zwischen B -Feld und Stromdichte:

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d^3r' \mathbf{j}(\mathbf{r}') \times \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3}, \quad \text{rot}\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \mu_0 \mathbf{j}(\mathbf{r}). \quad (8)$$

Zusammenhang zwischen Potential und Stromdichte:

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int d^3r' \mathbf{j}(\mathbf{r}') \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}, \quad \Delta\mathbf{A}(\mathbf{r}) = -\mu_0 \mathbf{j}(\mathbf{r}). \quad (9)$$

Magnetische Felder in Medien

Unterscheide zwischen Überschussströmen \mathbf{j} und gebundenen Strömen $\bar{\mathbf{j}}$.

Ersetze (8) durch

$$\text{rot}\mathbf{B}(\mathbf{r}) = \mu_0 \left(\mathbf{j}(\mathbf{r}) + \bar{\mathbf{j}}(\mathbf{r}) \right). \quad (10)$$

Die gebundenen Ströme erzeugen ein Feld ("Magnetisierung"): $\text{rot}\mathbf{M} = \bar{\mathbf{j}}$. Damit folgt

$$\text{rot} \left(\mathbf{B}(\mathbf{r})/\mu_0 - \mathbf{M}(\mathbf{r}) \right) = \text{rot}\mathbf{H}(\mathbf{r}) = \mathbf{j}(\mathbf{r}). \quad (11)$$

Häufig ist die Magnetisierung (in guter Näherung) proportional zum H -Feld: $\mathbf{M} = \chi_m \mathbf{H}$ (χ_m : magnetische Suszeptibilität) beziehungsweise $\mathbf{B} = \mu_0(1 + \chi_m)\mathbf{H} = \mu_0\mu\mathbf{H}$ (μ : Permeabilität). Aus diesen Annahmen folgen Stetigkeitsbedingungen an Grenzflächen:

$$B_1^{(n)} = B_2^{(n)}, \quad H_1^{(t)} = H_2^{(t)}. \quad (12)$$