1

Maxwell Gleichungen

$$\begin{split} \operatorname{rot} \vec{E} &= -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \overset{\operatorname{Stokes}}{\to} \oint\limits_{C(A)} \vec{E} \cdot \mathrm{d}\vec{s} = -\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \iint\limits_{A} \vec{B} \cdot \mathrm{d}\vec{A} \\ \operatorname{rot} \vec{H} &= \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \overset{\operatorname{Stokes}}{\to} \oint\limits_{C(A)} \vec{H} \cdot \mathrm{d}\vec{s} = \iint\limits_{A} \vec{J} \cdot \mathrm{d}\vec{A} + \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \iint\limits_{A} \vec{D} \cdot \mathrm{d}\vec{A} \\ \operatorname{div} \vec{B} &= 0 \overset{\operatorname{Gauss}}{\to} \iint\limits_{O(V)} \vec{B} \cdot \mathrm{d}\vec{A} = 0 \\ \operatorname{div} \vec{D} &= \rho_{\mathrm{V}} \overset{\operatorname{Gauss}}{\to} \iint\limits_{O(V)} \vec{D} \cdot \mathrm{d}\vec{A} = \iint\limits_{V} \rho_{\mathrm{V}} \, \mathrm{d}V \end{split}$$

Material Gleichungen

$$\vec{D} = \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \quad \stackrel{\text{hli}}{\rightarrow} \quad \vec{D} = \varepsilon \vec{E}$$

$$\vec{B} = \mu_0 \left(\vec{H} + \vec{M} \right) \quad \stackrel{\text{hli}}{\rightarrow} \quad \vec{B} = \mu \vec{H}$$

Kontinuitätsgleichung

$$\operatorname{div} \vec{J} = -\frac{\partial \rho_{\mathrm{V}}}{\partial t} \quad \overset{\mathrm{Gauss}}{\to} \quad \oiint\limits_{O(V)} \vec{J} \cdot \operatorname{d} \vec{A} = - \iiint\limits_{V} \frac{\partial \rho_{\mathrm{V}}}{\partial t} \operatorname{d} V$$

Stetigkeitsbedingungen

Für Normalenvektor \vec{n} von (1) nach (2):

Orthogonalität, Othonormalität $\overline{U_m(x), U_n(x) \in L^2(D)}$

 $\langle U_m, U_n \rangle = \int_D U_m^{\star}(x) U_n(x) dx = \delta_{mn}$ Orthonormalität $\langle U_m, U_n \rangle = \delta_{mn}^{D} c_{mn}, \quad c_{mn} \notin \{0, 1\}$ Orthogonatität

Vollständiges Funktionensystem $U_n(x)$

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n U_n(x) \text{ mit } c_n = \int_D U_n^{\star}(x') f(x') dx' \text{ (Entwicklung)}$$
$$\sum_{n=1}^{\infty} U_n^{\star}(x') U_n(x) = \delta(x - x') \text{ (Vollständigkeitsrelation)}$$

Elektrisches Skalarpotential

rot
$$\vec{E}=\vec{0} o \vec{E}=-{
m grad}\,\phi$$

$$\Delta\phi=-\frac{1}{\varepsilon}\rho_{\rm V} \ {
m Poisson-Gleichung}$$

Coulomb-Integral

$$\phi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \iiint\limits_V \frac{\rho_V(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} d^3r'$$

Spannung an \vec{r}_2 bezogen auf \vec{r}_1

 $\operatorname{rot} \vec{E} = \vec{0} \to U_{21} = \phi(\vec{r}_2) - \phi(\vec{r}_1) = \int_{1}^{1} \vec{E} \cdot d\vec{s}$ wegunabhängig

Kraft auf q, Arbeit $\vec{r}_1 \rightarrow \vec{r}_2$, Energie

$$\begin{split} \vec{F} &= q\vec{E} \quad A = q \int\limits_{\vec{r}_2}^{\vec{r}_1} \vec{E} \cdot \mathrm{d}\vec{s} = q \left[\phi(\vec{r}_2) - \phi(\vec{r}_1) \right] = qU_{21} \\ w_{\mathrm{e}} &= \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D} \quad W_{\mathrm{e}} = \frac{1}{2} \iiint\limits_{V} \vec{E} \cdot \vec{D} \, \mathrm{d}V \end{split}$$

Dipol bei \vec{r}' , Dipoldichte, Kraft, Drehmoment

$$\begin{split} \phi_D(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon} \frac{\vec{p} \cdot (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \\ \vec{E}_D(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon} \left[\frac{3[\vec{p} \cdot (\vec{r} - \vec{r}')](\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^5} - \frac{\vec{p}}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \right] \\ \phi_D(\vec{r}) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon} \iiint_V \frac{\vec{m} \cdot (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \mathrm{d}^3r' \\ \vec{F}_D(\vec{r}) &= (\vec{p} \cdot \nabla) \vec{E}(\vec{r}) = \mathrm{grad} \left(\vec{p} \cdot \vec{E}(\vec{r}) \right) \quad \vec{M}_D(\vec{r})) = \vec{p} \times \vec{E}(\vec{r}) \end{split}$$

Skalarpotential mit Randwerten auf O(V)

$$\phi(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \iiint_{V} \frac{\rho_{V}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} d^{3}r'$$

$$+ \frac{1}{4\pi} \oiint_{O(V)} \left[\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \frac{\partial \phi(\vec{r}')}{\partial n'} - \phi(\vec{r}') \frac{\partial}{\partial n'} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \right] d^{2}r'$$

Greensche Funktionen von $\Delta G(\vec{r}, \vec{r}') = -\frac{1}{\varepsilon} \delta(\vec{r} - \vec{r}')$

$$\begin{split} G(\vec{r},\vec{r}^{\,\prime}) &= \frac{1}{4\pi\varepsilon} \frac{1}{|\vec{r}-\vec{r}^{\,\prime}|} + \Gamma(\vec{r},\vec{r}^{\,\prime}) \\ \Delta\Gamma(\vec{r},\vec{r}^{\,\prime}) &= 0, \quad \Gamma(\vec{r},\vec{r}^{\,\prime}) = \Gamma(\vec{r}^{\,\prime},\vec{r}) \end{split}$$

$$\phi(\vec{r}) = \iiint\limits_{V} \rho_{V}(\vec{r}')G(\vec{r}, \vec{r}')d^{3}r'$$

$$+ \varepsilon \iint\limits_{O(V)} \left[G(\vec{r}, \vec{r}') \frac{\partial \phi(\vec{r}')}{\partial n'} - \phi(\vec{r}') \frac{\partial G(\vec{r}, \vec{r}')}{\partial n'} \right] d^{2}r'$$

Dirichlet RB: $G(\vec{r}, \vec{r}') = 0$ für $\vec{r}' \in O(V)$

Neumann RB: $-\varepsilon \iint\limits_{O(V)} \phi(\vec{r}') \frac{\partial G(\vec{r}, \vec{r}')}{\partial n'} d^2r' = \phi_0$

Halbraum durch geerdete Ebene. Normale \vec{n} zeigt nach V

$$G(\vec{r}, \vec{r}') = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \left[\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} - \frac{1}{|\vec{r} - [\vec{r}' - 2\vec{n}(\vec{n} \cdot \vec{r}')]|} \right]$$

geerdete Kugeloberfläche $K_a(\vec{0})$

$$G(\vec{r}, \vec{r}') = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \left[\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} - \lambda \frac{1}{|\vec{r} - \lambda^2 \vec{r}'|} \right], \quad \lambda = \frac{a}{|\vec{r}'|}$$

Separation, $\Delta \phi = 0$, Kugelkoordinaten

$$\Delta = \underbrace{\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right)}_{\Delta_r: \text{ Radialanteil}} + \underbrace{\frac{1}{r^2} \left(\underbrace{\frac{1}{\sin \vartheta} \frac{\partial}{\partial \vartheta} \sin \vartheta \frac{\partial}{\partial \vartheta} + \frac{1}{\sin^2 \vartheta} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right)}_{\Delta_{\vartheta o}: \text{ Winkelanteil}}$$

 $\phi(r,\vartheta,\varphi)=R_l(r)\cdot Y_{lm}(\vartheta,\varphi)$ Produktansatz $R_l(r)=Ar^l+Br^{-(l+1)}$ Radiallösung

 $Y_{lm}=\frac{1}{\sqrt{2\pi}}\sqrt{\frac{2l+1}{2}\frac{(l-m)!}{(l+m)!}}P_{lm}(\cos\vartheta)e^{jm\varphi}$ Kugelflächenfunktionen

 $P_{lm}(x) = (-\sqrt{1-x^2})^m \frac{\mathrm{d}^m P_l(x)}{\mathrm{d}x^m}$ zugeord. Legendrefunktionen $P_l(x) = P_{l0}(x) = \frac{1}{2^l l!} \frac{\mathrm{d}^l (x^2-1)^l}{\mathrm{d}x^l}$ Legendre Polynome

Separation, $\Delta \phi = 0$, Zylinderkoordinaten

$$\begin{split} \Delta &= \frac{\partial^2}{\partial \varrho^2} + \frac{1}{\varrho} \frac{\partial}{\partial \varrho} + \frac{1}{\varrho^2} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \\ \phi(\vec{r}) &= R(\varrho) \cdot P(\varphi) \cdot Z(z) \text{ Produktansatz} \end{split}$$

für:
$$\frac{\mathrm{d}^2 Z}{\mathrm{d}z^2} = +k^2 Z$$
, $\frac{\mathrm{d}^2 P}{\mathrm{d}\varphi^2} = -\nu^2 P$, $x = k\varrho$

 $x^2 \frac{\mathrm{d}^2 R}{\mathrm{d}x^2} + x \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}x} + (x^2 - \nu^2)R = 0$ Bessel-DGL, Ordnung ν Lösungen: Bessel Funktionen 1. Art $J_{\nu}(x)$ und 2. Art $Y_{\nu}(x)$ (Weber, Neumann)

$$f \ddot{\mathbf{u}} \mathbf{r} : \frac{\mathrm{d}^2 Z}{\mathrm{d}z^2} = -k^2 Z$$

 $x^2 \frac{\mathrm{d}^2 R}{\mathrm{d}x^2} + x \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}x} - (x^2 + \nu^2)R = 0$ mod. Bessel-DGL, Ordnung ν Lösungen: mod. Bessel Funktionen 1. Art $I_{\nu}(x)$ und 2. Art $K_{\nu}(x)$

Stationäre Stromdichte, Strom

Allg.:
$$\vec{J}(\vec{r},t)=\rho_{\rm V}(\vec{r},t)\vec{v}(\vec{r},t)$$
 Stationär: $\frac{\partial\rho_{\rm V}}{\partial t}=0$ und $\frac{\partial\vec{v}}{\partial t}=0$ Strom durch Fläche: $I=\iint_{\mathbb{R}}\vec{J}\cdot\mathrm{d}\vec{F}$

 $\vec{J} = \kappa \vec{E}$ (außerhalb von Quellen, Ohmsches Gesetz)

Elektromotorische Kraft (EMK), Urspannung

Eingeprägte elektrische Feldstärke \vec{E}_E :

$$\oint \vec{E}_E \cdot d\vec{s} = U$$
 EMK, Urspannung

$$\vec{l} = \kappa(\vec{E} \perp \vec{E}_{\pi})$$

$$\vec{J} = \kappa(\vec{E} + \vec{E}_E)$$

$$\rightarrow \oint_C \vec{J} \cdot d\vec{s} = \oint_C \kappa \vec{E}_E \cdot d\vec{s} = \kappa U \text{ (Kichhoffscher Maschensatz)}$$

Leistungsdichte

$$p_{V} = \vec{E} \cdot \vec{J}$$
, für dünne Leiter: $P = UI$ (Joulsches Gesetz)

magnetisches Vektorpotential

$$\vec{B}(\vec{r}) = \operatorname{rot} \vec{A}(\vec{r})$$

grad div
$$\vec{A}(\vec{r}) - \Delta \vec{A}(\vec{r}) = \mu \vec{J}(\vec{r})$$

Eichtransformation

$$\vec{A}'(\vec{r}) = \vec{A}(\vec{r}) + \operatorname{grad} \psi(\vec{r}) \to \vec{B}'(\vec{r}) = \vec{B}(\vec{r})$$

Coulomb-Eichung: div
$$\vec{A}(\vec{r}) = 0$$

$$\Delta \vec{A}(\vec{r}) = -\mu \vec{J}(\vec{r})$$

Lösung in Coulomb Eichung

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mu}{4\pi} \iiint\limits_V \frac{\vec{J}(\vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \mathrm{d}^3 r'$$
 (allgemein)

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mu}{4\pi} \oint_{\text{Stromweg}} \frac{I}{|\vec{r} - \vec{r}'|} d\vec{s}'$$
 (Stromfaden)

Biot-Savart

$$\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu}{4\pi} \iiint\limits_V \frac{\vec{J}(\vec{r}') \times (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \mathrm{d}^3r' \text{ (allgemein)}$$

$$\vec{B}(\vec{r}) = -\frac{\mu}{4\pi} \oint_{\text{Stromweg}} I \frac{(\vec{r} - \vec{r}') \times d\vec{s}'}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \text{ (Stromfaden)}$$

magnetische Energiedichte, Energie

$$w_{\mathrm{m}}(\vec{r}) = \frac{1}{2}\vec{H}(\vec{r}) \cdot \vec{B}(\vec{r}) = \frac{1}{2} \left(\vec{A}(\vec{r}) \cdot \vec{J}(\vec{r}) + \frac{1}{\mu} \mathrm{div} \left(\vec{A}(\vec{r}) \times \vec{B}(\vec{r}) \right) \right)$$

$$W_{\rm m} = \frac{1}{2} \iiint\limits_{V} \vec{H}(\vec{r}') \cdot \vec{B}(\vec{r}') \mathrm{d}^{3}r' = \frac{1}{2} \iiint\limits_{V} \vec{A} \cdot \vec{J} \, \mathrm{d}V + \frac{1}{2\mu} \iint\limits_{O(V)} \vec{A} \times \vec{B} \cdot \, \mathrm{d}\vec{A}$$

$$w_{\rm m} = \frac{1}{2} \vec{A} \cdot \vec{J}, W_{\rm m} = \frac{1}{2} \cdot \iiint_V \vec{A} \cdot \vec{J} \, dV$$
 (endliche Stromverteilungen)