Maxwell Gleichungen

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

Material Gleichungen

$$\begin{split} \vec{D} &= \varepsilon_0 \vec{E} + \vec{P} & \stackrel{\text{hli}}{\to} & \vec{D} = \varepsilon \vec{E} \\ \vec{B} &= \mu_0 \left(\vec{H} + \vec{M} \right) & \stackrel{\text{hli}}{\to} & \vec{B} = \mu \vec{H} \end{split}$$

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):

$$\begin{array}{c|c} \hline (1) & \hline (2) & \vec{n} \times \left(\vec{E}_2 - \vec{E}_1 \right) = \vec{0} \\ \\ \hline \rightarrow \vec{n} & \vec{n} \cdot \left(\vec{D}_2 - \vec{D}_1 \right) = \rho_{\rm F} \\ \\ \vec{n} \times \left(\vec{H}_2 - \vec{H}_1 \right) = \vec{J}_A \\ \\ \vec{n} \cdot \left(\vec{B}_2 - \vec{B}_1 \right) = 0 \\ \end{array}$$

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

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

Vollständiges Funktionensystem $U_n(x)$

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

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

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

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

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

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

$$\vec{F} = q\vec{E} \quad A = q \int_{\vec{r}_2}^{\vec{r}_1} \vec{E} \cdot d\vec{s} = q \left[\phi(\vec{r}_2) - \phi(\vec{r}_1) \right] = qU_{21}$$

$$w_e = \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D} \quad W_e = \frac{1}{2} \iiint_V \vec{E} \cdot \vec{D} \, dV$$

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

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

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

$$G(\vec{r}, \vec{r}') = \frac{1}{4\pi\varepsilon} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} + \Gamma(\vec{r}, \vec{r}')$$

$$\Delta\Gamma(\vec{r}, \vec{r}') = 0, \quad \Gamma(\vec{r}, \vec{r}') = \Gamma(\vec{r}', \vec{r})$$

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

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

Dirichlet RB: $G(\vec{r}, \vec{r}') = 0$ für $\vec{r}' \in O(V)$ Neumann RB: $-\varepsilon \bigoplus_{O(V)} \phi(\vec{r}') \frac{\partial G(\vec{r}, \vec{r}')}{\partial n'} d^2r' = \phi_0$

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

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

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

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

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

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

 $\phi(r,\vartheta,\varphi)=R_l(r)\cdot Y_{lm}(\vartheta,\varphi)$ 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

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial \varrho^2} + \frac{1}{\varrho} \frac{\partial}{\partial \varrho} + \frac{1}{\varrho^2} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

$$\phi(\vec{r}) = R(\varrho) \cdot P(\varphi) \cdot Z(z) \text{ Produktansatz}$$

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

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