

HF Formelsammlung

Thomas Ruschival

7. März 2006

1 ED-Grundlagen

Felder:

$$\vec{E}(t, \vec{r}) = \vec{E}_0 e^{j(\omega t - \vec{k}\vec{r})} \quad \vec{H}(t, \vec{r}) = \vec{H}_0 e^{j(\omega t - \vec{k}\vec{r})}$$

Elektrostatistischer Fluss:

Allgemein:

$$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \quad \vec{B} = \mu_0 \vec{H} + \vec{M}$$

Lineare Medien:

$$\vec{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E} \quad \vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H}$$

Polatisation:

$$\vec{P} = \epsilon_0 \chi \vec{E} \quad \chi = \epsilon_r - 1$$

Magnetisierung:

$$\vec{M} = \mu_0 \chi_m \vec{H} \quad \chi_m = \mu_r - 1$$

Leiterstromdichte:

$$\vec{J} = \kappa \vec{E}$$

Verschiebungsstromdichte:

$$\frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \epsilon_0 \epsilon_r \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = j\omega \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E}$$

Ladung:

$$\oint \vec{D} d\vec{A} = \iiint \mathbf{div} \vec{D} dV = \iiint \rho dV = Q$$

Polarisationsladung:

$$\rho_p = -\mathbf{div} \vec{P} \quad \sigma_p = \vec{P} \cdot \vec{n}$$

fiktive Magnetisierungs Ladungen:

$$\rho_m = -\mathbf{div} \vec{m} \quad \sigma_m = \vec{M} \cdot \vec{n}$$

Magnetisierungsstromdichten:

$$\vec{J}_{mag} = \frac{\mathbf{rot} \vec{M}}{\mu_0} \quad k_{mag} = \frac{\vec{M}}{\mu_0} \times \vec{n}$$

Kontinuitätsgleichung:

$$\mathbf{div} \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

Quellenfreiheit:

$$\mathbf{rot} \vec{E} = 0 \iff \oint \vec{E} d\vec{s} = 0$$

$$\mathbf{div} \vec{B} = 0 \iff \iint \vec{B} d\vec{A} = 0$$

1.1 Durchflutungsgesetz:

$$\underbrace{\oint \vec{H} d\vec{s}}_{\text{Durchflutung}} = \iiint \vec{J} d\vec{A} = \int \int (\underbrace{\kappa}_{\text{L.Stromdichte}} + \underbrace{j\omega\epsilon_0\epsilon_r}_{\text{V.Stromdichte}}) \vec{E} d\vec{A} = I_{\text{gesamt}}$$

$$\text{rot}\vec{H} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{bmatrix} \times \begin{pmatrix} H_x \\ H_y \\ H_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial y} H_z - \frac{\partial}{\partial z} H_y \\ \frac{\partial}{\partial z} H_x - \frac{\partial}{\partial x} H_z \\ \frac{\partial}{\partial x} H_y - \frac{\partial}{\partial y} H_x \end{pmatrix} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = (\kappa + j\omega\epsilon_0\epsilon_r) \vec{E}$$

1.2 Induktionsgesetz:

$$\underbrace{\iint \vec{B} d\vec{A}}_{\text{magnetischer Fluss}} = L \cdot I = \Phi$$

$$\text{rot}\vec{E} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{bmatrix} \times \begin{pmatrix} E_x \\ E_y \\ E_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial y} E_z - \frac{\partial}{\partial z} E_y \\ \frac{\partial}{\partial z} E_x - \frac{\partial}{\partial x} E_z \\ \frac{\partial}{\partial x} E_y - \frac{\partial}{\partial y} E_x \end{pmatrix} = -\mu_0\mu_r \frac{\partial \vec{H}}{\partial t} = -j\omega\mu_0\mu_r \vec{H} \iff -\iint \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} d\vec{A} = \oint \vec{E} d\vec{s}$$

1.3 Differenzialgleichungen und Randbedingungen

$$\Delta\phi = -\frac{\rho}{\epsilon_0} \quad \Delta A = -\mu_0\vec{J}$$

$$\phi_1 = \phi_2$$

$$A_1 = A_2$$

$$(\vec{D}_2 - \vec{D}_1) \cdot \vec{n} = \sigma$$

$$\vec{n} \times (\vec{H}_2 - \vec{H}_1) = k_{\text{frei}}$$

$$\vec{E}_{1t} = \vec{E}_{2t} \quad \vec{H}_{1t} = \vec{H}_{2t}$$

$$\epsilon_0\epsilon_{r1}\vec{E}_{1n} = \epsilon_0\epsilon_r\vec{E}_{2n}$$

$$\mu_0\mu_{r1}\vec{H}_{1n} = \mu_0\mu_{r2}\vec{H}_{2n}$$

$$(\vec{J}_2 - \vec{J}_1) \cdot \vec{n} = -\frac{\partial\sigma}{\partial t}$$

1.4 Wellengleichung

Annahme:

$$\vec{E} = E_y(z)e^{j(\omega t - kr)} \Rightarrow H_y, H_z \stackrel{!}{=} 0$$

Aus Durchflutungsgesetz:

$$\frac{\partial H_x}{\partial z} = j\omega\epsilon E_y \quad (1)$$

Aus Induktionsgesetz:

$$\frac{\partial E_y}{\partial z} = -j\omega\mu H_x \quad (2)$$

(2) nach z ableiten:

$$\frac{\partial^2 E_y}{\partial z^2} = j\omega\mu \frac{H_x}{\partial z} \Rightarrow \frac{\partial H_x}{\partial z} = -\frac{1}{j\omega\mu} \frac{\partial^2 E_y}{\partial z^2} \quad (3)$$

(3) in (1):

$$\frac{1}{j\omega\mu} \frac{\partial^2 E_y}{\partial z^2} - j\omega\epsilon E_y = 0 \Rightarrow \frac{\partial^2 E_y}{\partial z^2} + \underbrace{\omega^2\epsilon\mu}_{\beta_0^2} E_y = 0 \quad (4)$$

Annahme:

$$E_y = Ee^{\gamma z} \Rightarrow \gamma^2 = -\beta_0^2 \Rightarrow \gamma = \pm j\beta \quad (5)$$

Allgemeine Lösung:

$$E_y(z) = E_h e^{-j\beta_0 z} + E_r e^{+j\beta_0 z} \quad (6)$$

1.4.1 Wellenkenngrößen

Phasengeschwindigkeit:

$$v_{p0} = c_0 = \frac{1}{\sqrt{\mu_0\epsilon_0}}$$

Phasenkonstante:

$$\beta_0 = \frac{2\pi}{\lambda_0} = \frac{\beta_0}{c_0} = \omega\sqrt{\mu_0\epsilon_0}$$

Feldwellenwiderstand:

$$\frac{|\vec{E}|}{|\vec{H}|} = Z_{F0} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}} = \frac{1}{c_0\epsilon_0} = c_0\mu_0 = \frac{\beta_0}{\omega\epsilon_0} = \frac{\omega\mu_0}{\beta_0}$$

1.5 Leistung

$$P = \frac{1}{2} \Re \{ U \cdot I^* \} = \frac{1}{2} \Re \left\{ (U_h + U_r) \cdot \frac{(U_h - U_r)}{Z_L} \right\}$$

$$P = \frac{|U_h|^2 - |U_r|^2}{2Z_L} = \frac{|U_h|^2}{2Z_L} \cdot (1 - |r_2|^2)$$

Streifenleitung:

$$P = \frac{1}{2} \Re \left\{ \vec{E}_y b \cdot \vec{H}_{-xa} \right\} \quad \frac{P}{ab} = s = \frac{1}{2} \Re \left\{ \vec{E} \cdot \vec{H} \right\} \quad \text{s=em Wirkleistungsdichte}$$

Wellen:

$$\vec{s} = \frac{1}{2} \Re \left\{ \vec{E} \times \vec{H}^* \right\} \quad |\vec{s}| = \frac{1}{2Z_{F0}} \Re \left\{ \vec{E} \cdot \vec{E}^* \right\} = \frac{1}{2Z_{F0}} |\vec{E}|^2$$

2 Leitungen

Beläge:

$$\frac{\partial U}{\partial z} = -j\omega L'I \quad \frac{\partial I}{\partial z} = -j\omega C'U$$

$$L' = \frac{Z_L}{v_p} \quad C' = \frac{1}{Z_L v_p} \quad v_p = \frac{1}{\sqrt{L'C'}} \quad Z_L = \frac{L'}{C'}$$

2.1 verlustlose fehlangepasste Leitung

$$U(z) = U_h e^{-j\beta z} + U_r e^{+j\beta z} \quad I(z) = \frac{U_h}{Z_L} e^{-j\beta z} - \frac{U_{hr}}{Z_L} e^{j\beta z}$$

2.1.1 Reflexionsfaktor:

$$r(z) = \frac{U_h e^{-j\beta z}}{U_r e^{j\beta z}}$$

$$r_2 = r|_{z=0} = \frac{U_h}{U_r} \quad r_2 = \frac{Z_2 - Z_L}{Z_2 + Z_L} = \frac{\frac{Z_2}{Z_L} - 1}{\frac{Z_2}{Z_L} + 1}$$

$$r_1 = r|_{z=-l} = \frac{U_h e^{-j\beta l}}{U_r e^{j\beta l}} = \underbrace{\frac{U_h}{U_r}}_{r_2} e^{-j2\beta l}$$

Transmission:

$$t_{12} = 1 + r$$

2.2 Impedanztransformation

$$U_1 = U_2 \left(\cos(\beta l) + j \frac{Z_L}{Z_2} \sin(\beta l) \right)$$

$$I_1 = I_2 \left(\cos(\beta l) + j \frac{Z_2}{Z_L} \sin(\beta l) \right)$$

$$Z_1 = Z_L \frac{1 + j \frac{Z_L}{Z_2} \tan(\beta l)}{1 + j \frac{Z_2}{Z_L} \tan(\beta l)}$$

Impedanzinverter:

$$Z_1 = \frac{Z_L^2}{Z_2}$$

2.3 gedämpfte Leitung

Einführung von Komplexem $\underline{\mu}$, $\underline{\epsilon}$:

$$\frac{\partial H_x}{\partial z} = j\omega \underbrace{C' \frac{a}{b} \left(1 + \frac{G'}{j\omega C'}\right)}_{\underline{\epsilon}} \underbrace{\frac{U}{b}}_{E_y} \quad \frac{\partial E_y}{\partial z} = j\omega \underbrace{L' \frac{a}{b} \left(1 + \frac{R'}{j\omega L'}\right)}_{\underline{\mu}} H_x$$

$$\underline{\mu} = |\mu| e^{-j\delta_\mu} \quad \underline{\epsilon} = |\epsilon| e^{-j\delta_\epsilon}$$

Dämpfung α :

$$\alpha = \frac{R'}{2Z_L} + \frac{G'}{2Y_L} \quad \text{in} \left[\frac{Np}{m} \right] \quad Y_L = \frac{1}{Z_L}$$

$$\left[\frac{Np}{m} \right] = 8,6 \left[\frac{dB}{m} \right]$$

$$U(z) = U_h e^{-\alpha z} e^{-j\beta z} + U_r e^{\alpha z} e^{j\beta z} \quad I(z) = \frac{U_h e^{-\alpha z}}{Z_L} e^{-j\beta z} - \frac{U_{hr} e^{\alpha z}}{Z_L} e^{j\beta z}$$

2.3.1 Reflexionsfaktor

$$r(z) = \frac{U_h e^{\alpha z} e^{-j\beta z}}{U_r e^{-\alpha z} e^{j\beta z}} \Rightarrow r_1 = r_2 e^{-2\alpha l} e^{-2\beta l}$$

3 Skineffekt

Eindringtiefe δ :

$$\delta = \sqrt{\frac{2}{\omega \mu_0 \mu_r \kappa}} \quad \delta_{Cu} \approx \frac{66}{\sqrt{\frac{f}{MHz}}} \quad J_L(y) = J(0) e^{\frac{y}{\delta}} e^{j \frac{y}{\delta}}$$

Impedanz:

$$Z = Z_\square \left(\underbrace{1}_{R'} + \underbrace{j}_{X'} \right)$$

Belag:

$$Z' = \frac{Z_{F0} b}{\sqrt{c} a}$$

Oberflächenimpedanz:

$$R_\square = X_\square = \underbrace{\sqrt{\frac{\omega \mu}{2\kappa}}}_{\frac{1}{\delta \kappa}} \sim \sqrt{f \frac{\mu_r}{\kappa}} \quad Z_\square = \sqrt{\frac{\mu \omega}{2\kappa}} \quad \text{Zylinder: } Z_\square \frac{l}{d\pi} \quad \text{Streifen: } Z_\square \frac{\Delta l}{a}$$

Koaxialleitung:

$$Z_{koax} = \frac{60\Omega}{\sqrt{\epsilon_{r,eff}}} \ln \left(\frac{D}{d} \right) \quad R' = \frac{1}{\pi \delta \kappa} \left(\frac{1}{d} + \frac{1}{D} \right)$$

4 Konzentrierte Elemente:

4.1 Induktivitäten

kurzgeschlossene Leitung, $\beta l \ll 1$ $X_1 = \omega L'$

Verlustbehaftete Spule:

$$\underline{Z} = j\omega \underline{L} = j\omega \frac{n^2}{\underline{R}_m} = j\omega n^2 \frac{\mu_0 \mu_r A}{l} = \frac{j\omega n^2 A \mu_0 (\mu_r' - j\mu_r'')}{l} = j\omega L + \omega L \underbrace{\frac{\mu_r''}{\mu_r'}}_{\tan(\delta_\mu)}$$

Verlustfaktor:

$$\tan(\delta_\mu) = \frac{\mu_r''}{\mu_r'} \quad \mu_r = \underbrace{\mu_r'}_{\mu_0 \mu_r} (1 - \tan \delta_\mu)$$

Verluste im Ferrit:

$$R_{Fe} = \omega L \tan(\delta_\mu) \quad \mu_r = |\mu_r| e^{-j\delta_\mu} \quad \tan \delta_{\mu,eff} = \frac{R_{Fe}}{\omega L}$$

Güte:

$$Q_L = \frac{X}{R} = \frac{\omega L}{R_s} = \frac{P_B}{P} = \frac{1}{\tan \delta_L} \quad R_s = R_{Cu} + R_{Fe}$$

Näherung für $R_{Cu} \rightarrow 0$: $\tan \delta_L = \tan \delta_\mu$

Umrechnung in Parallelschaltung: $Q_L \gg 10 \rightarrow R_p = \frac{X_L^2}{R_s}$

4.2 Kapazitäten

offene verlustlose Leitung $\beta l \ll 1$ $B_1 = \omega C'l$

Verlustfaktor:

$$\tan \delta_\epsilon = \frac{\epsilon_r''}{\epsilon_r'} = \frac{G_p}{\omega C} \quad \underline{\epsilon} = \epsilon_r' - j\epsilon_r''$$

Umrechnung in Seriellschaltung: $\tan \delta_C \ll 0,1$: $R_s = \frac{1}{\underbrace{\omega C}_{X_C^2}} \frac{1}{R_p}$

5 Resonanzschaltungen

5.1 konzentrierte Elemente und allgemeines

Resonanzblindwiderstand/-leitwert:

$$X_R = \frac{1}{\omega RC} = \omega_R L = \sqrt{\frac{L}{C}} \quad B_R = \frac{1}{\omega_R L} = \omega_R C = \sqrt{\frac{C}{L}}$$

Kreisgüte:

$$Q_k = \frac{B_R}{G_k} = \frac{R_k}{X_R} = \frac{\omega_R w_{max}}{P}$$

Normierte verstimmung:

$$F = Q_k \left(\frac{f}{f_r} - \frac{f_r}{f} \right) \Rightarrow \underline{Y}_k = G_k (1 + jF) \quad \underline{Z}_k = R_k (1 + jF)$$

Bandbreite:

$$\frac{b_k}{f_r} = \frac{f_o - f_u}{f_r} = \frac{1}{Q_k}$$

Resonanzfrequenz:

$$f_r = \sqrt{f_o f_u}$$

Schmalbandnäherungen gültig für $f \approx f_r$

$$F \approx Q_k \frac{2 \Delta f}{f_r} = \frac{2 \Delta f}{b_k} \quad f_{o,u} \approx f_r \pm \frac{b_k}{2}$$

Kompensation:

$$\sqrt{\frac{X_R}{B_R}} = R_i \quad \frac{P}{P_{max}} = \left(\frac{U}{U_{max}} \right)^2 = \frac{1}{1 + F^2}$$

5.2 Leitungsresonatoren

$$Z_1 = jZ_L \tan\left(2\pi \frac{l}{v_P} f\right) = jX(f) \quad Y_1 = -jZ_L \cot\left(2\pi \frac{l}{v_P} f\right) = jX(f) = -jB(f)$$

Resonanzleitwert/-widerstand:

$$B_R = \frac{\pi}{4Z_L} \quad X_R = \frac{\pi}{4} \left(Z_{L1} - \frac{Z_{L1}^3}{R_a} \right)$$

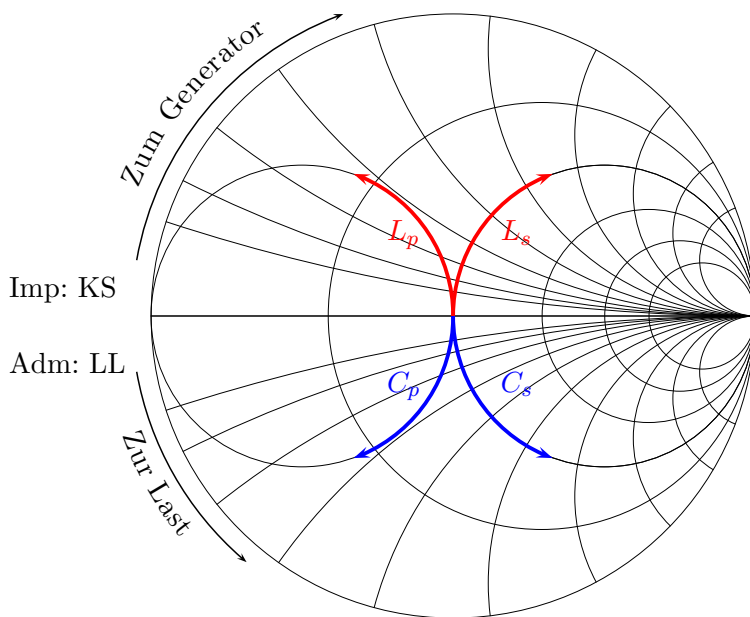
Parallelresonanz:

$$l = \frac{\lambda_r}{4} \quad G_v = \frac{\lambda_r}{8} Y_L^2 \underbrace{R'}_{\text{Leitungsbelag}}$$

Güte:

$$Q_u = \frac{B_r}{G_v} = \frac{\pi}{\alpha \lambda_r} \sim \sqrt{f_r} \quad Q_k = \frac{B_r}{G_k}$$

6 Smith Diagram



Bauteilwerte:

$$C_p = \frac{\Delta B}{\omega Z_L} \quad L_p = \frac{-Z_L}{\omega \Delta B}$$

$$C_s = -\frac{1}{\omega Z_L \Delta X} \quad L_s = \frac{\Delta X Z_L}{\omega}$$

6.1 Bauelemente durch Leitung ersetzen:

1. Ltg kurzgeschlossen: vom KS-Punkt in Richtung Generator (Last ist hier der KS) bis du dem Punkt auf dem äusseren Kreis des Diagrams der das Bauelement darstellt.
2. Ltg offen: vom LL-Punkt in Richtung Generator (Last ist hier der LL) bis du dem Punkt auf dem äusseren Kreis des Diagrams der das Bauelement darstellt

! ACHTUNG ! Leitung transformiert auf Kreis mit konstantem Reflexionsfaktor !

