

# EMF I F10

A11

$$a) \vec{k}_1 = \vec{n}_1 \cdot k_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \omega \sqrt{\epsilon_0 / \mu_0}$$

$$\vec{k}_2 = \vec{n}_2 \cdot k_2 = \vec{n}_2 \cdot k_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \\ 1 \end{pmatrix} \omega \sqrt{\epsilon_0 / \mu_0}$$

$$\vec{E}(x, y, z) = \vec{e}_x E_{re} [\exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) + \underbrace{\exp(j \epsilon)}_{-1 \text{ bei } \epsilon_1 = \pi} \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r})]$$

-1 bei  $\epsilon_1 = \pi$  (siehe b)

b)

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \operatorname{Re} \left\{ e^{j\omega t} \cdot \vec{E} \right\}$$

$$= \vec{e}_x E_{re} \cdot \operatorname{Re} \left\{ [\exp(j\omega t - j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) + \exp(j\epsilon + j\omega t - j \vec{k}_2 \cdot \vec{r})] \right\}$$

$$= \vec{e}_x E_{re} \cdot [\cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) + \cos(\omega t + \epsilon - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})]$$

$$\text{Bed. } \vec{E}(\vec{r}, t) = 0 \quad f. \quad y = 0$$

$$\Rightarrow \vec{E}(y=0, t) = 0$$

$$\Rightarrow \cos(\omega t - \frac{k_1}{\sqrt{2}} \cdot z) = -\cos(\omega t + \epsilon - \vec{k}_2 \cdot \frac{z}{\sqrt{2}})$$

$$\Rightarrow (\text{Phasendiff. } (2n+1)\pi, n=0, 1, 2, \dots) \Rightarrow \boxed{\epsilon_1 = \pi}$$

$$E(\vec{r}, t) = \vec{e}_x E_{re} [\cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r})]$$

$$c) \operatorname{rot} \vec{E} = -\mu_0(j\omega) \vec{H}$$

$$\Rightarrow \vec{H} = \frac{\operatorname{rot} \vec{E}}{\mu_0 \cdot \omega} \cdot j$$

$$\Rightarrow \vec{H} = \frac{j}{\mu_0 \omega} \cdot \left( \frac{\partial x}{\partial y} \right) \times \begin{pmatrix} E_x \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{j}{\mu_0 \omega} \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{\partial E_x}{\partial z} \\ -\frac{\partial E_x}{\partial y} \end{pmatrix} = \frac{j E_{re}}{\mu_0 \omega} \begin{pmatrix} 0 \\ \exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) \cdot (-j \frac{k_1}{\sqrt{2}}) - \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \cdot (-j \frac{k_2}{\sqrt{2}}) \\ -[\exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) \cdot (-j \frac{k_1}{\sqrt{2}}) + \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \cdot (-j \frac{k_2}{\sqrt{2}})] \end{pmatrix}$$

$$= \frac{j E_{re}}{\mu_0 \omega} \left( -j \frac{k_1}{\sqrt{2}} \right) \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ \exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \\ -\exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \end{pmatrix}$$

$$= \underbrace{\frac{k_1 E_{re}}{\mu_0 \omega}}_{E_{re} \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}}} \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ \exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \\ -\exp(-j \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \exp(-j \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \end{pmatrix}$$

$$\vec{H} = \operatorname{Re} \left\{ \exp(j\omega t) \cdot \vec{H} \right\} =$$

$$= \underbrace{\frac{k_1 \cdot E_{re}}{\mu_0 \omega \sqrt{2}}}_{E_{re} \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}}} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ \cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \\ -\cos(\omega t - \vec{k}_1 \cdot \vec{r}) - \cos(\omega t - \vec{k}_2 \cdot \vec{r}) \end{pmatrix}$$

F10 | A1 c) (alternativ) (über TEM-Wellen einzeln)

$$\begin{aligned}
 \vec{H} &= \vec{H}_1 + \vec{H}_2 = \frac{1}{Z} (\vec{n}_1 \times \vec{E}_1 + \vec{n}_2 \times \vec{E}_2) \\
 &= \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \times \vec{E}_1 + \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \\ 1 \end{pmatrix} \times \vec{E}_2 \right) \\
 &= \sqrt{\frac{\epsilon_0}{2\mu_0}} \left( \begin{pmatrix} 0 \\ \epsilon_{1x} \\ -\epsilon_{1x} \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ \epsilon_{2x} \\ \epsilon_{2x} \end{pmatrix} \right) \\
 &= \sqrt{\frac{\epsilon_0}{2\mu_0}} E_{re} \left[ \exp(-j\vec{k}_1 \vec{r}) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} - \exp(-j\vec{k}_2 \vec{r}) \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \\ 1 \end{pmatrix} \right]
 \end{aligned}$$

d) spätestens jetzt muss zusammengefasst werden

$$\begin{aligned}
 \vec{E} &= \vec{e}_x \cdot E_{re} [\exp(-j\vec{k}_1 \vec{r}) - \exp(-j\vec{k}_2 \vec{r})] \\
 &= \vec{e}_x E_{re} \left[ \exp(-jk_1 \frac{y+z}{\sqrt{2}}) - \exp(-jk_1 \cdot \frac{-y+z}{\sqrt{2}}) \right] \\
 &= \underbrace{\vec{e}_x E_{re} \exp(-jk_1 \frac{z}{\sqrt{2}})}_{-2j \sin(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y)} \cdot \left[ \exp(-j \frac{k_1}{\sqrt{2}} y) - \exp(-j \frac{k_1}{\sqrt{2}} (-y)) \right] \\
 &\quad \hookrightarrow -2j \sin\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) = (\cos\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) + j \sin\left(-\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) - \cos\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) + j \sin\left(-\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right)) \\
 &= \vec{e}_x E_{re} \left( \exp\left(-jk_1 \frac{z}{\sqrt{2}}\right) \right) \cdot (-2j \sin\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right)) \\
 &= \vec{e}_x E_{re} (-2j) \sin\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) \exp\left(-j \frac{1}{\sqrt{2}} \underbrace{\omega \sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}_{k} Z\right) \\
 &\Rightarrow \vec{k} = \vec{e}_z \frac{\omega \sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}{\sqrt{2}} = \vec{e}_z \frac{k_1}{\sqrt{2}}
 \end{aligned}$$

Es handelt sich um eine TE-Welle, da es longitudinale  $\vec{H}$ -Komponenten gibt, aber keine longitudinale  $E$ -Komponenten.

F10|A1 e)

$$\vec{E}_t = \vec{E} = \vec{e}_x E_{re} (-2j) \sin\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) \exp(-jkz)$$

$$= \underline{A}_F \cdot \vec{t}$$

$$\Rightarrow \vec{t} = \frac{1}{A} \vec{e}_x \sin\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) \quad A : \text{Normierungsfaktor (noch zu bestimmen)}$$

$$\underline{A}_F = A E_{re} (-2j) \exp(-jkz)$$

$$\text{Normierung: } \int (\vec{E} \cdot \vec{t}) dF = 1$$

$$\Rightarrow \int_0^a dx \cdot \int_0^{\frac{\pi \sqrt{2}}{k_1}} dy (\vec{t})^2 = 1$$

$$\Rightarrow a \frac{1}{A^2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^2\left(\frac{k_1}{\sqrt{2}} y\right) dy = 1$$

$$\Rightarrow \frac{a}{A^2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin^2(u) \cdot \frac{\sqrt{2}}{k_1} du = 1$$

o und  $\frac{\pi}{2}$  sind Nullstellen vom sin

$$\Rightarrow \frac{a}{A^2} \frac{\sqrt{2}}{k_1} \left[ 0 + \left[ \frac{1}{2} \cdot u \right]_0^{\frac{\pi}{2}} \right] = 1$$

$$\Rightarrow \frac{a}{A^2} \frac{\sqrt{2}}{k_1} \cdot \frac{\pi}{2} = 1$$

$$\Rightarrow A^2 = \frac{a \pi}{k_1 \sqrt{2}} \Rightarrow A = \pm \sqrt{\frac{a \pi}{k_1 \sqrt{2}}}$$

Substitution:

$$u = \frac{k_1}{\sqrt{2}} y$$

$$y(u) = \frac{u \sqrt{2}}{k_1}$$

$$\frac{dy}{du} = \frac{\sqrt{2}}{k_1}$$

# EMF I F10

A 2)

- a) Das Magnetfeld ist homogen und nur die Komponente senkrecht zur Scheibe trägt zum Fluss durch sellige bei. Somit gilt:

$$\phi(t) = B_0 \pi R^2 \cos(\alpha(t)) = B_0 \pi R^2 \cos\left(\frac{\pi}{2} \sin(\omega t)\right)$$

b)  $\nabla \vec{J} - \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (r J_r) + \frac{1}{\rho} \frac{\partial J_\theta}{\partial \theta} = 0$

- c) Die entlang einem Kreis mit Radius  $\rho \leq R$  induzierte Spannung ist gleich der negativen Zeitableitung des diesen Kreis durchsetzenden magnetischen Flusses.

Mit dem Ergebnis aus Unterpunkt a folgt also:

$$\int_0^{2\pi} \rho E_\theta d\phi = 2\pi \rho E_\theta = B_0 \pi \rho^2 \frac{\pi}{2} \cos(\omega t) \sin\left(\frac{\pi}{2} \sin(\omega t)\right)$$

$$\Rightarrow \vec{E} = B_0 \rho \frac{\pi}{4} \omega \cos(\omega t) \sin\left(\frac{\pi}{2} \sin(\omega t)\right) \hat{e}_\theta$$

$$\Rightarrow \vec{J} = \sigma B_0 \rho \frac{\pi}{4} \cos(\omega t) \sin\left(\frac{\pi}{2} \sin(\omega t)\right) \hat{e}_\theta$$

d)  $P(t) = d \iint_{\text{Kreis}} \vec{J} \cdot \vec{E} d\rho d\phi = 2\pi d \int_0^R J_\theta E_\theta \rho d\rho d\phi$

$$= d \sigma B_0^2 \frac{\pi^3}{8} \omega^2 \cos^2(\omega t) \sin^2\left(\frac{\pi}{2} \sin(\omega t)\right) \underbrace{\int_0^R \rho^3 d\rho}_{\frac{R^4}{4}}$$

- e) Die y-Komponente des zusätzlichen Magnetfeldes induziert kein Feld in der Kreisscheibe, da sie parallel dazu verläuft. Die Superposition der x- und z-Komponente entspricht einem Magnetfeld vom Betrag  $\sqrt{2} B_0$ , das entlang der ersten Winkelhalbierenden der xy-Ebene verläuft. Es muss also im Ergebnis des letzten Unterpunktes  $B_0$  durch  $\sqrt{2} B_0$  und  $d(t)$  durch  $d(t) + \frac{\pi}{4}$  ersetzt werden:

$$\underline{P(t) = d \sigma B_0^2 \frac{\pi^3}{16} \omega^2 \cos^2(\omega t) \sin^2\left(\frac{\pi}{2} \sin(\omega t) + \frac{\pi}{4}\right) R^4}$$

# EMF I F10

A3]

TM-Welle:  $H_z = 0 \quad H_x \sim f = 0$

$$\vec{G} = g(x, y, z) \hat{e}_z = \tilde{g}(x, y) e^{-j\beta z} \hat{e}_z \text{ und } \vec{E} = 0$$

a) Helmholtzgleichung:  $(\nabla^2 + k^2) g = 0$  mit  $k^2 = \omega^2 \epsilon \mu_0$

$$\nabla^2 = \nabla_{rr}^2 + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

$$(\nabla_{rr}^2 + \rho^2) \tilde{g} = 0 \text{ mit } \rho^2 = k^2 - \beta^2$$

b) Separationsansatz:  $\tilde{g}(x, y) = \underline{\Phi}(x) \cdot \underline{\Psi}(y)$

$$\underline{\Phi}' \cdot \underline{\Psi} + \underline{\Phi} \underline{\Psi}'' + \rho^2 \underline{\Phi} \underline{\Psi} = 0 \quad | : (\underline{\Phi} \cdot \underline{\Psi})$$

$$\Rightarrow \underbrace{\frac{\underline{\Phi}''}{\underline{\Phi}}} + \underbrace{\frac{\underline{\Psi}''}{\underline{\Psi}}}_{-\kappa_x^2 - \kappa_y^2} + \rho^2 = 0 \quad \text{also } \rho^2 = k_x^2 + k_y^2$$

$$\underline{\Phi}'' + k_x^2 \underline{\Phi} = 0 \quad \underline{\Psi}'' + k_y^2 \underline{\Psi} = 0 \quad \text{mit } k_x \neq 0 \text{ und } k_y \neq 0$$

$$\underline{\Phi}(x) = A \cdot \cos(k_x x) + B \sin(k_x x)$$

$$\underline{\Psi}(y) = C \cos(k_y y) + D \sin(k_y y)$$

Separationsbed.:  $-k_x^2 - k_y^2 + \underbrace{k^2 - \beta^2}_{\rho^2} = 0$

$$\Rightarrow \beta = \sqrt{k^2 - \rho^2} = \sqrt{\omega^2 \epsilon \mu_0 - k_x^2 - k_y^2}$$

$$E_x = \frac{1}{j\omega \epsilon} \frac{\partial^2 g}{\partial x \partial z} = -\frac{\beta}{\omega \epsilon} \underline{\Phi}' \underline{\Psi} e^{-j\beta z}$$

$$E_y = \frac{1}{j\omega \epsilon} \frac{\partial^2 g}{\partial y \partial z} = -\frac{\beta}{\omega \epsilon} \underline{\Phi} \underline{\Psi}' e^{-j\beta z}$$

$$E_z = \frac{k^2 - \beta^2}{j\omega \epsilon} g = \frac{\rho^2}{j\omega \epsilon} \underline{\Phi} \underline{\Psi} e^{-j\beta z}$$

$$H_x = \frac{\partial g}{\partial y} = \underline{\Phi} \underline{\Psi}' e^{-j\beta z}$$

$$H_y = -\frac{\partial g}{\partial x} = -\underline{\Phi}' \underline{\Psi} e^{-j\beta z}$$

$$H_z = 0 \quad (\text{TM-Welle})$$

F10/A3 c)

$G_4(y=0)$  ist elektr. Wand:  $\vec{E}_{tan} = \vec{0}$

$$E_x(y=0) = 0 \text{ und } E_z(y=0) = 0$$

$$\Rightarrow \underline{\Psi}(y=0) = 0 \Rightarrow \underline{\Sigma} = 0$$

d)  $G_2(y=h)$  ist magn. Wand:  $\vec{H}_{tan} = \vec{0}$

$$H_x(y=h) = 0$$

$$\Rightarrow \underline{\Psi}'(y=h) = 0 \Rightarrow k_y \underline{\Delta} \cos(k_y \cdot h) = 0$$

$$\Rightarrow k_y \cdot h = (2m-1) \frac{\pi}{2} \text{ mit } m = 1, 2, 3 \dots$$

$$\Rightarrow k_{ym} = \cancel{\frac{(2m-1) \cdot \pi}{2h}}$$

e)  $G_3(x=0)$  ist magn. Wand  $\vec{H}_{tan} = \vec{0}$

$$H_y(x=0) = 0$$

$$\Rightarrow \underline{\Phi}'(x=0) = 0$$

$$\Rightarrow -k_x A \sin(k_x \cdot 0) + k_x \cdot B \cdot \cos(k_x \cdot 0) = 0 \Rightarrow \underline{B} = 0$$

$G_1(x=w)$  ist magn. Wand  $\vec{H}_{tan} = 0$

$$H_y(x=w) = 0$$

$$\Rightarrow \underline{\Phi}'(x=w) = 0 \Rightarrow -k_x A \sin(k_x w) = 0$$

$$\Rightarrow k_x w = l \cdot \pi \text{ mit } l = 1, 2, 3 \dots \quad (k_x \neq 0)$$

$$\Rightarrow k_{xl} = \cancel{\frac{l\pi}{w}}$$

f) Fall  $k_x = 0$  und  $k_y \neq 0$

$$\underline{\Phi}_0'' = 0$$

$$\underline{\Phi}_0(x) = A_0 + B_0 x$$

$G_3(x=0)$  ist magn. Wand:  $H_y(x=0) = 0$

$$\Rightarrow \underline{\Phi}_0'(x=0) = 0 \Rightarrow B_0 = 0$$

$G_1(x=w)$  ist magn. Wand  $\underline{H}_y(x=w) = 0$

$$\Rightarrow \underline{\Phi}_0'(x=w) = 0$$

F10/T3

g) Grundmode ( $L=0, m=1$ )  $g_{01} = \phi_0(x) \Psi(y)$   
 $g_{01} = A'_0 \sin\left(\frac{\pi}{2h} y\right) e^{-j\beta_{01} z}$

$$\text{mit } A'_0 = A_0 \cdot D \text{ und } k_{y1} = \frac{\pi}{2h} = \beta_{01}$$

$$H_x = \frac{\partial g_{01}}{\partial y} = \frac{\pi}{2h} A'_0 \cos\left(\frac{\pi}{2h} y\right) e^{-j\beta_{01} z}$$

Grenzfrequenz  $\omega_c$ :  $\beta(\omega_c) = 0$

$$\Rightarrow \beta^2 = \omega_c^2 \epsilon / \mu_0 - \rho_{01}^2 = 0$$

$$\Rightarrow \omega_c = \sqrt{\epsilon / \mu_0} \quad \rho_{01} = \sqrt{\epsilon / \mu_0} \cdot \frac{\pi}{2h}$$

Phasengeschwindigkeit:  $v_{ph} = \frac{\omega}{\beta}$  (Phase  $\phi = \omega t - \beta z$ )

$$v_{ph} = \frac{\omega}{\sqrt{\omega^2 \epsilon / \mu_0 - \left(\frac{\pi}{2h}\right)^2}}$$

$$v_{ph} = \frac{1}{\sqrt{\epsilon / \mu_0}} \cdot \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{\epsilon / \mu_0} \left(\frac{\pi}{2h\omega}\right)^2}}$$