

# Fahrplan

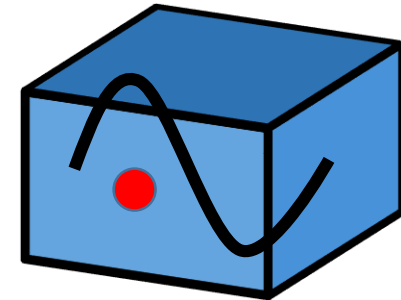
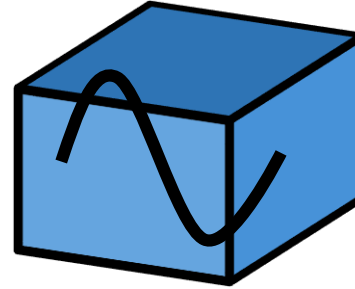
- Resonatoren

- 
- Addendum: Wie kommt die Strahlung in den Resonator?

- Wellenleiter

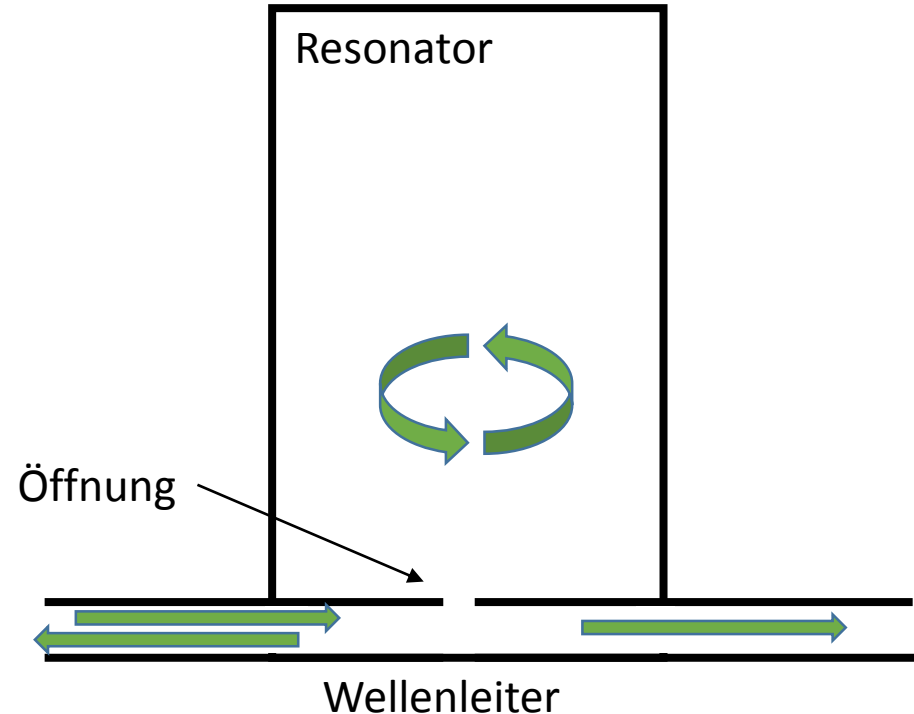
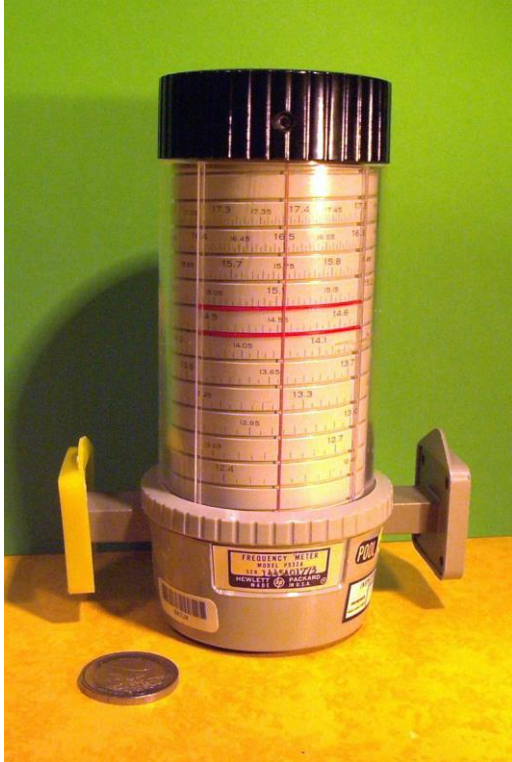
- Metallische Platten
- Demo: Dielektrische Wellenleiter
- Hohlleiter

- Feedback Vorlesungsumfrage



# Wie kommt die Strahlung in den Resonator?

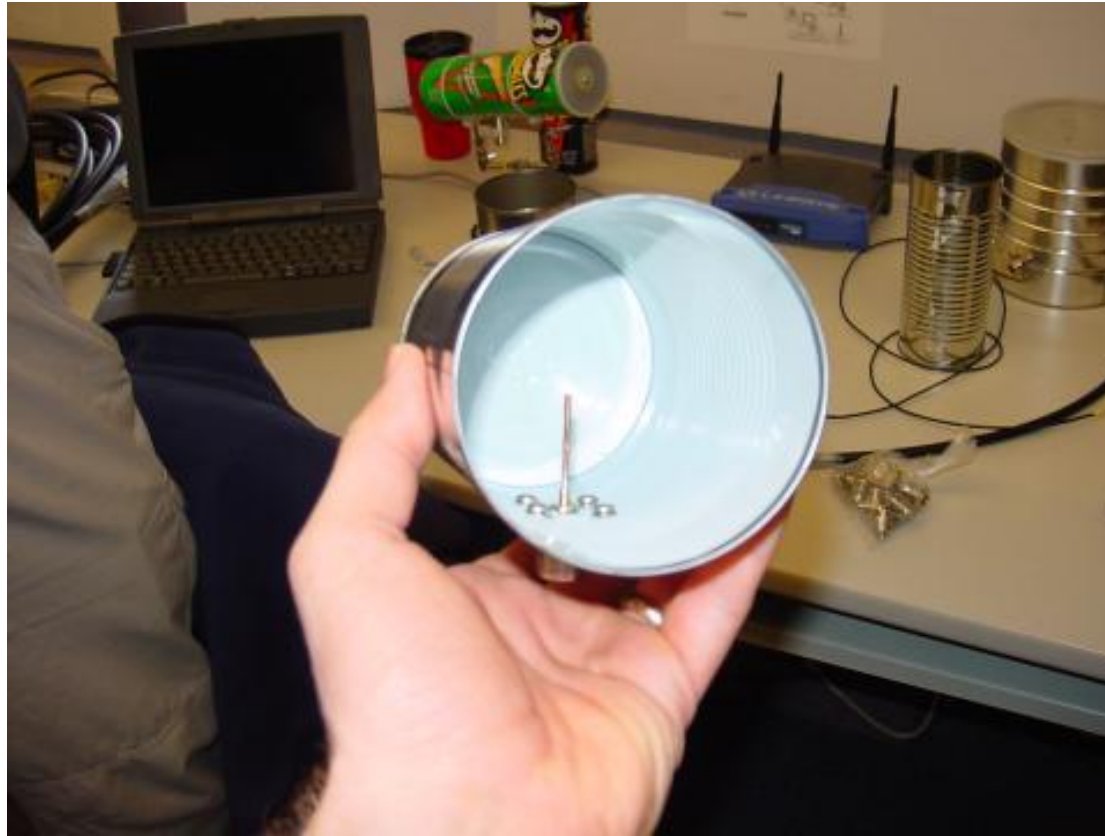
- Resonator gekoppelt an Wellenleiter
- Resonator agiert als Filter



An absorption [wavemeter](#). It consists of an adjustable cavity calibrated in frequency. When the resonant frequency of the cavity reaches the frequency of the applied microwaves it absorbs energy, causing a dip in the output power. Then the frequency can be read off the scale. (from wikipedia)

# Wie kommt die Strahlung in den Resonator?

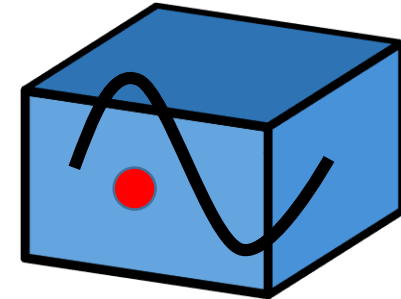
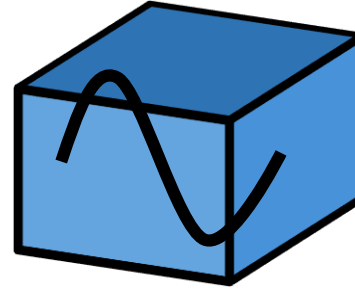
- Resonator gekoppelt an Strahlungsquelle (z.B. Dipol)



Antenna. Siehe Übung 12.

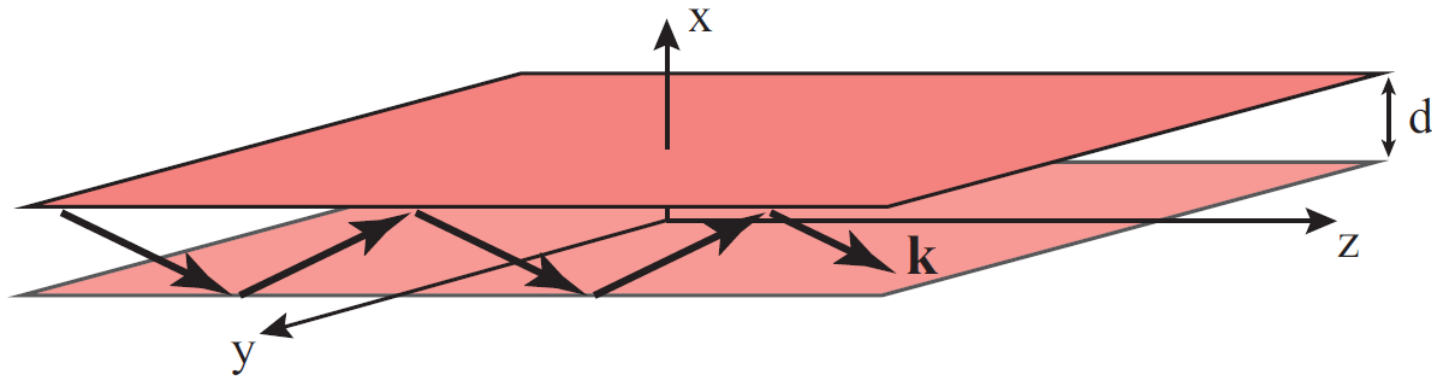
# Fahrplan

- Resonatoren
  - Addendum: Wie kommt die Strahlung in den Resonator?
- Wellenleiter
  - Metallische Platten
  - Demo: Dielektrische Wellenleiter
  - Hohlleiter
- Feedback Vorlesungsumfrage



# Wellenleiter

- Wellenleiter führen elektromagnetische Strahlung
- Beispiel: zwei leitende Platten



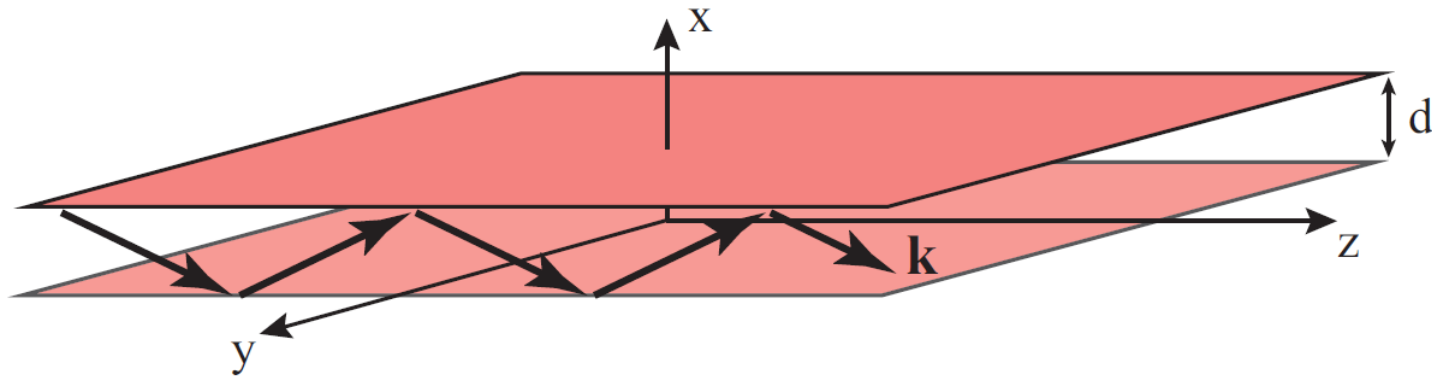
- Aufgabe: Lösung der quellenfreien Helmholtz-Gleichung im Medium ( $\epsilon, \mu$ ) zwischen zwei perfekt reflektierenden Platten

$$\nabla^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}) + k^2 \mathbf{E}(\mathbf{r}) = 0$$

$$\mathbf{n} \times \mathbf{E} = 0 \quad \text{auf Seitenflächen}$$

# Wellenleiter

- Wellenleiter führen elektromagnetische Strahlung
- Beispiel: zwei leitende Platten

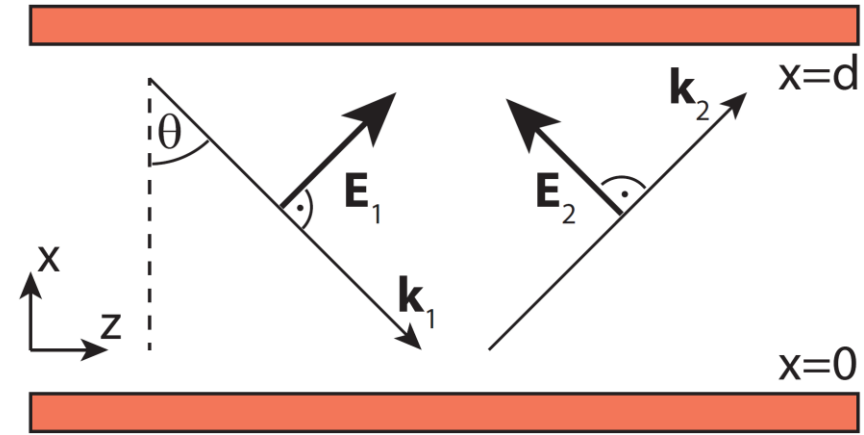


- Moden zerfallen in zwei Gruppen (vgl. s- und p-Polarisation):
  - TE-Moden: kein elektrisches Feld in Propagationsrichtung
  - TM-Moden: kein magnetisches Feld in Propagationsrichtung

# TM-Moden: kein H-Feld in Ausbreitungsrichtung

$$\mathbf{E}_1 = E_0 \begin{pmatrix} k_z/k \\ 0 \\ k_x/k \end{pmatrix} e^{-ik_x x} e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{E}_2 = E_0 \begin{pmatrix} k_z/k \\ 0 \\ -k_x/k \end{pmatrix} e^{+ik_x x} e^{ik_z z}$$



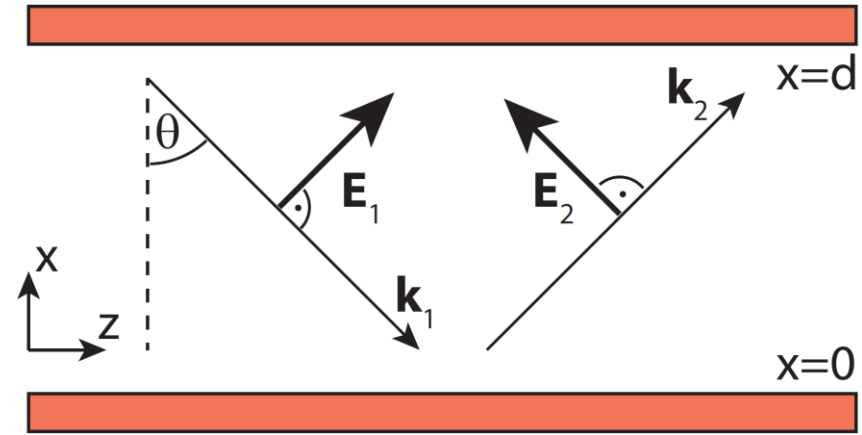
# TM-Moden: kein H-Feld in Ausbreitungsrichtung

$$\mathbf{E}_1 = E_0 \begin{pmatrix} k_z/k \\ 0 \\ k_x/k \end{pmatrix} e^{-ik_x x} e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{E}_2 = E_0 \begin{pmatrix} k_z/k \\ 0 \\ -k_x/k \end{pmatrix} e^{+ik_x x} e^{ik_z z}$$

Feld im Wellenleiter:

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2 = 2E_0 \begin{pmatrix} \frac{k_z}{k} \cos(k_x x) \\ 0 \\ -i \frac{k_x}{k} \sin(k_x x) \end{pmatrix} e^{ik_z z}$$

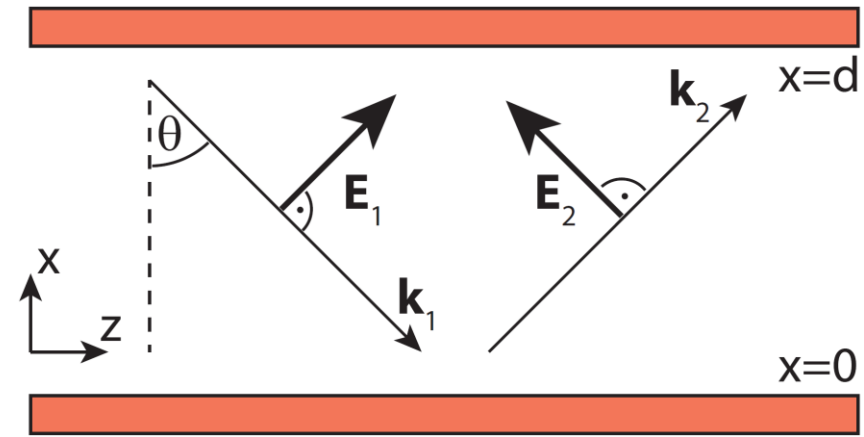




# TM-Moden: kein H-Feld in Ausbreitungsrichtung

$$\mathbf{E}_1 = E_0 \begin{pmatrix} k_z/k \\ 0 \\ k_x/k \end{pmatrix} e^{-ik_x x} e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{E}_2 = E_0 \begin{pmatrix} k_z/k \\ 0 \\ -k_x/k \end{pmatrix} e^{+ik_x x} e^{ik_z z}$$



Feld im Wellenleiter:

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_1 + \mathbf{E}_2 = 2E_0 \begin{pmatrix} \frac{k_z}{k} \cos(k_x x) \\ 0 \\ -i \frac{k_x}{k} \sin(k_x x) \end{pmatrix} e^{ik_z z}$$

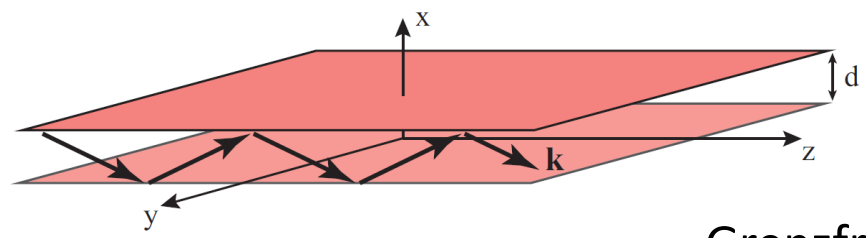
Randbedingungen:  $E_z = 0$  @  $x = (0, d)$

$$k_x = n \frac{\pi}{d}, \quad n \in \mathbb{N}_0$$

Wellenzahl in Propagationsrichtung:

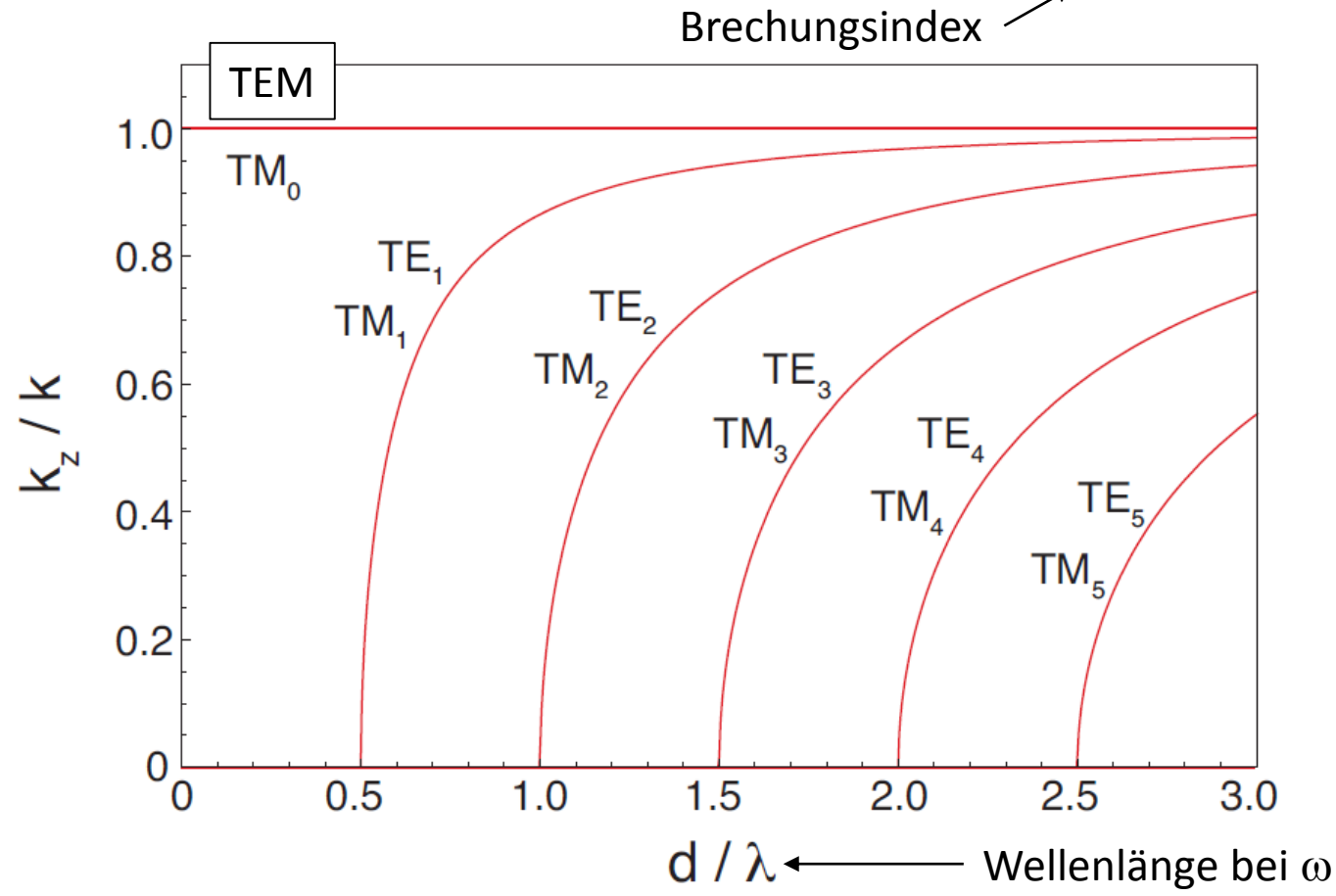
$$k_{z_n} = \sqrt{k^2 - n^2 [\pi/d]^2} \quad n \in \{0, 1, \dots\}$$

# Modenstruktur Plattenwellenleiter



$$k_{zn} = \sqrt{k^2 - n^2 [\pi/d]^2} \quad n \in \{0, 1, \dots\}$$

Grenzfrequenz:  $\omega_c = \frac{n \pi c}{d n(\omega_c)} \quad n \in \{1, 2, \dots\}$



# Plattenwellenleiter

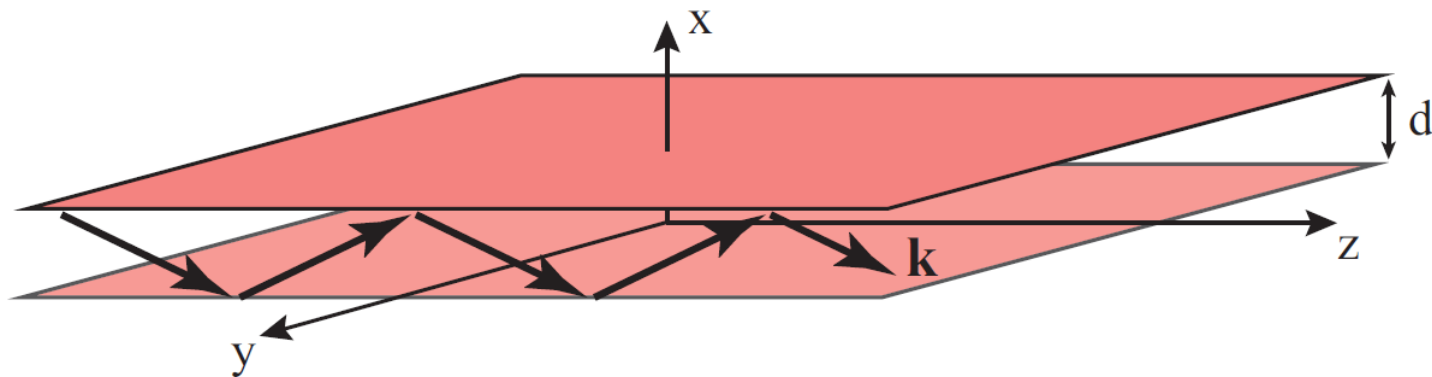
- TE-Moden: kein E-Feld in Ausbreitungsrichtung  
Grenzfrequenz:

$$k_{z_n} = \sqrt{k^2 - n^2 [\pi/d]^2} \quad n \in \{1, 2, \dots\}$$

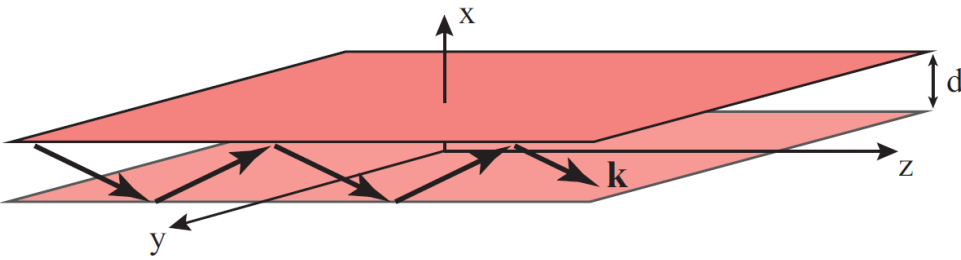
$$\omega_c = \frac{n \pi c}{d n(\omega_c)} \quad n \in \{1, 2, \dots\}$$

- TM Moden: kein H-Feld in Ausbreitungsrichtung  
keine Grenzfrequenz (TEM-Mode bei  $n=0$ )!

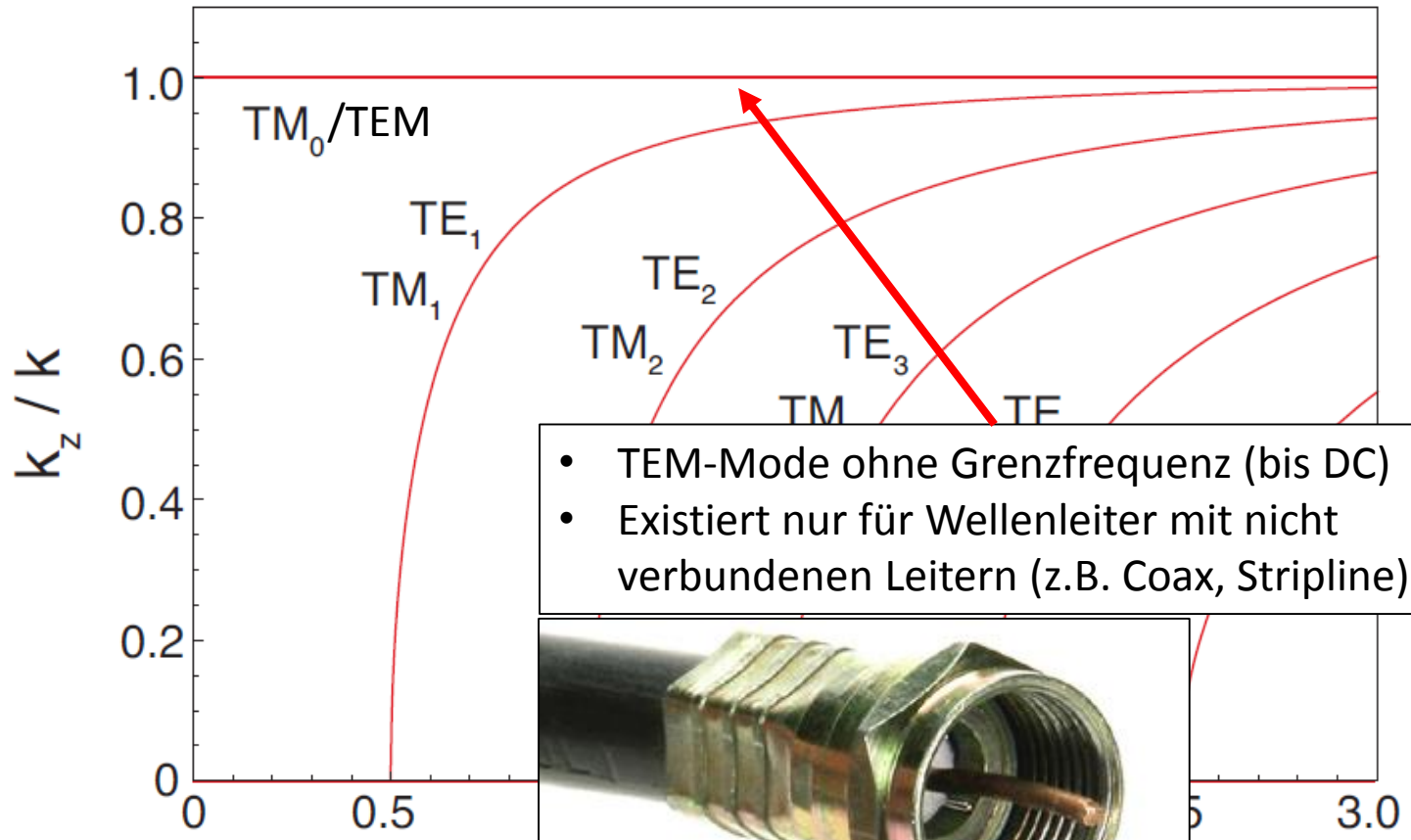
$$k_{z_n} = \sqrt{k^2 - n^2 [\pi/d]^2} \quad n \in \{0, 1, \dots\}$$



# Modenstruktur Plattenwellenleiter



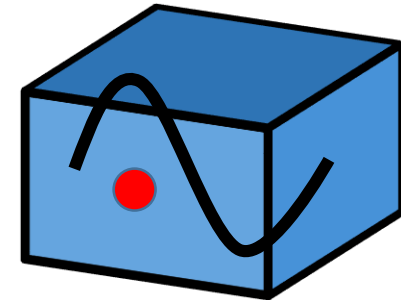
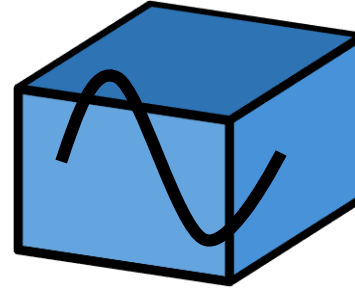
$$k_{zn} = \sqrt{k^2 - n^2 [\pi/d]^2} \quad n \in \{1, 2, ..\}$$



- TEM-Mode ohne Grenzfrequenz (bis DC)
- Existiert nur für Wellenleiter mit nicht verbundenen Leitern (z.B. Coax, Stripline)

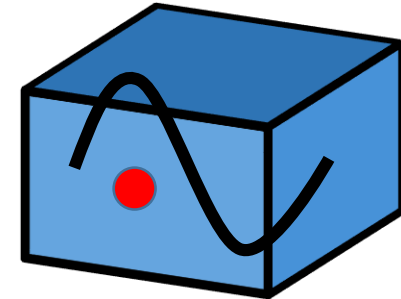
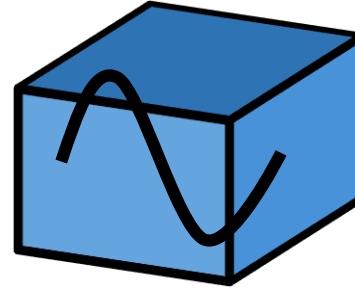


- Resonatoren
  - Addendum: Wie kommt die Strahlung in den Resonator?
- Wellenleiter
  - Metallische Platten
  - Demo: Dielektrische Wellenleiter
  - Hohlleiter
- Feedback Vorlesungsumfrage



# Fahrplan

- Resonatoren
  - Addendum: Wie kommt die Strahlung in den Resonator?
- Wellenleiter
  - Metallische Platten
  - Demo: Dielektrische Wellenleiter
  - Hohlleiter
- Feedback Vorlesungsumfrage



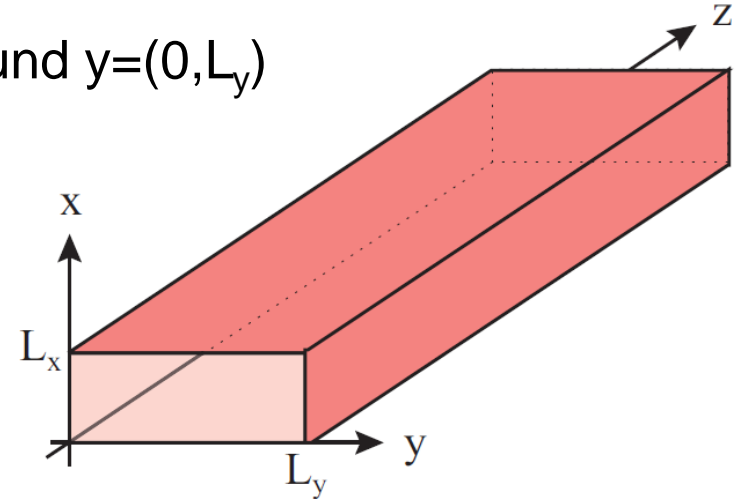
# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

Feld bei  $z=0$

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y) e^{ik_z z}$$

Propagator/Welle entlang  $z$

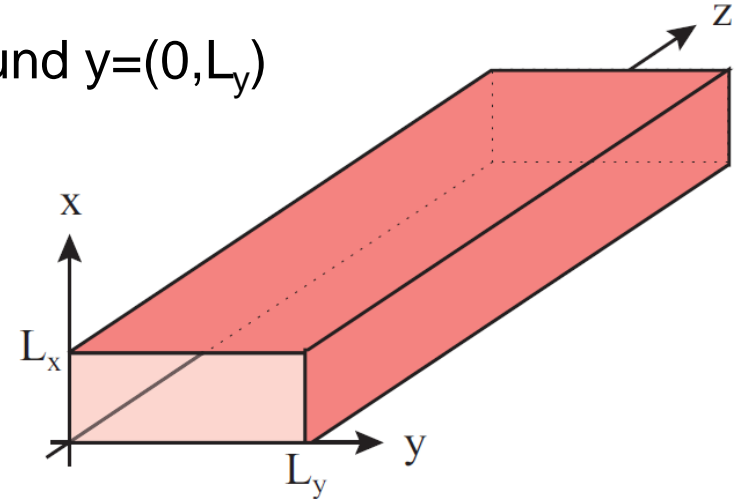


# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



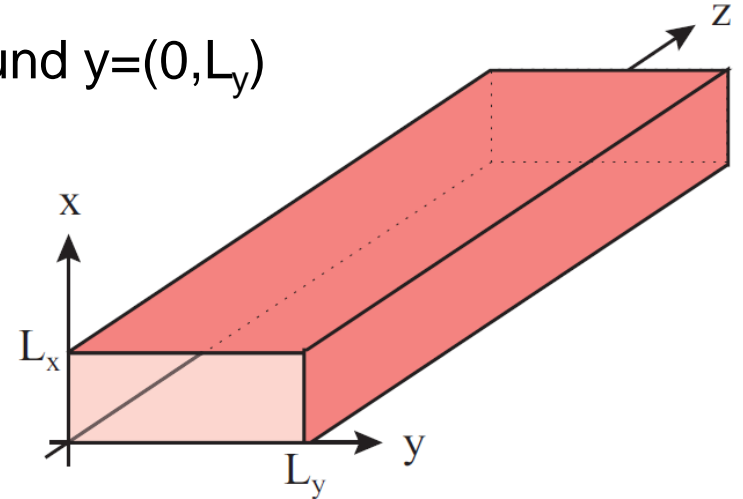


# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



$$\nabla \times \mathbf{E} = i\omega\mu_0\mu\mathbf{H}$$

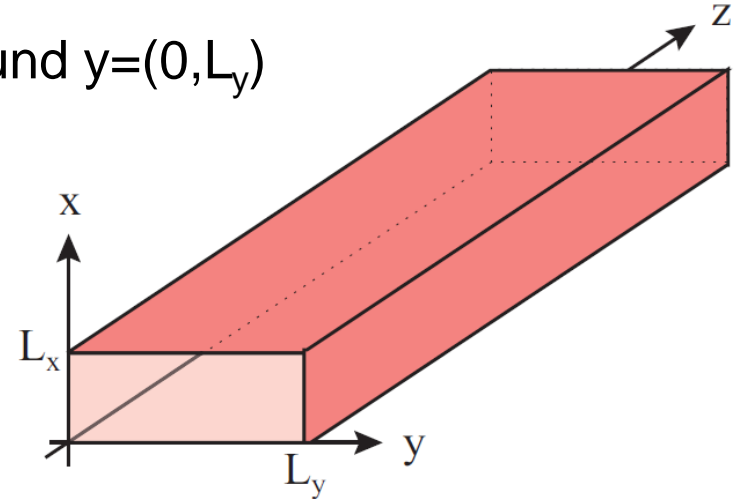
$$\nabla \times \mathbf{H} = -i\omega\varepsilon_0\varepsilon\mathbf{E}$$

# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



$$\begin{pmatrix} \partial_y E_z - \partial_z E_y \\ \partial_z E_x - \partial_x E_z \end{pmatrix} = i\omega\mu_0\mu \begin{pmatrix} H_x \\ H_y \end{pmatrix}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = i\omega\mu_0\mu \mathbf{H}$$

$$\begin{pmatrix} \partial_y H_z - \partial_z H_y \\ \partial_z H_x - \partial_x H_z \end{pmatrix} = -i\omega\varepsilon_0\varepsilon \begin{pmatrix} E_x \\ E_y \end{pmatrix}$$

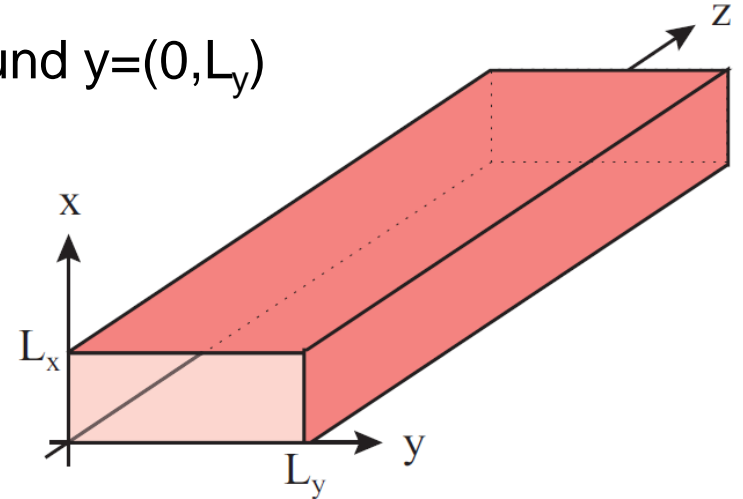
$$\nabla \times \mathbf{H} = -i\omega\varepsilon_0\varepsilon \mathbf{E}$$

# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



$$\begin{pmatrix} \partial_y E_z - \partial_z E_y \\ \partial_z E_x - \partial_x E_z \end{pmatrix} = i\omega\mu_0\mu \begin{pmatrix} H_x \\ H_y \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} \partial_y H_z - \partial_z H_y \\ \partial_z H_x - \partial_x H_z \end{pmatrix} = -i\omega\varepsilon_0\varepsilon \begin{pmatrix} E_x \\ E_y \end{pmatrix}$$

$$E_x^{xy} = Z \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial y} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial x}$$

$$E_y^{xy} = -Z \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial x} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial y}$$

$$H_x^{xy} = -Z^{-1} \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial y} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial x}$$

$$H_y^{xy} = Z^{-1} \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial x} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial y}$$

# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

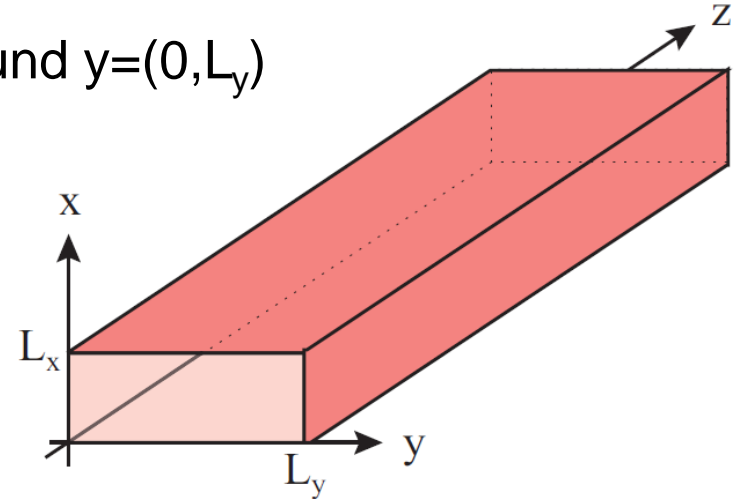
$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

- Transversale Felder nur abhängig von longitudinalen Feldern  $E_z, H_z$

$$\text{TE-Moden: } E_z = 0$$

$$\text{TM-Moden: } H_z = 0$$



$$E_x^{xy} = Z \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial y} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial x}$$

$$E_y^{xy} = -Z \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial x} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial y}$$

$$H_x^{xy} = -Z^{-1} \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial y} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial x}$$

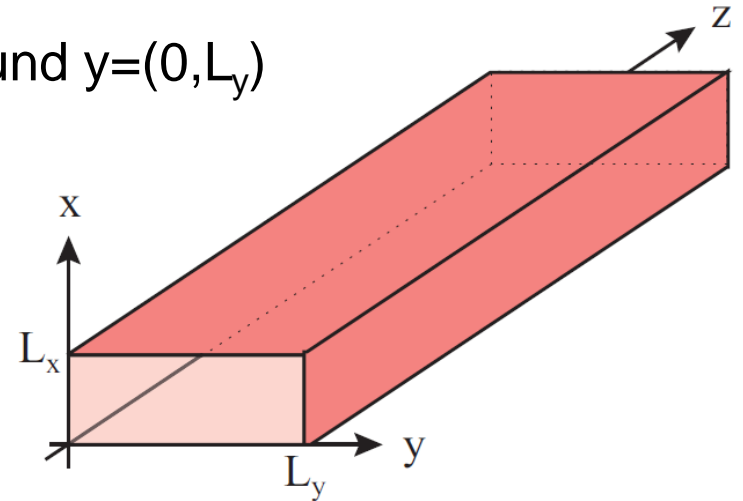
$$H_y^{xy} = Z^{-1} \frac{ik}{k_t^2} \frac{\partial E_z^{xy}}{\partial x} + \frac{ik_z}{k_t^2} \frac{\partial H_z^{xy}}{\partial y}$$

# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



- TE-Moden:  $E_z = 0$   $n, m \in \{0, 1, 2, \dots\}$

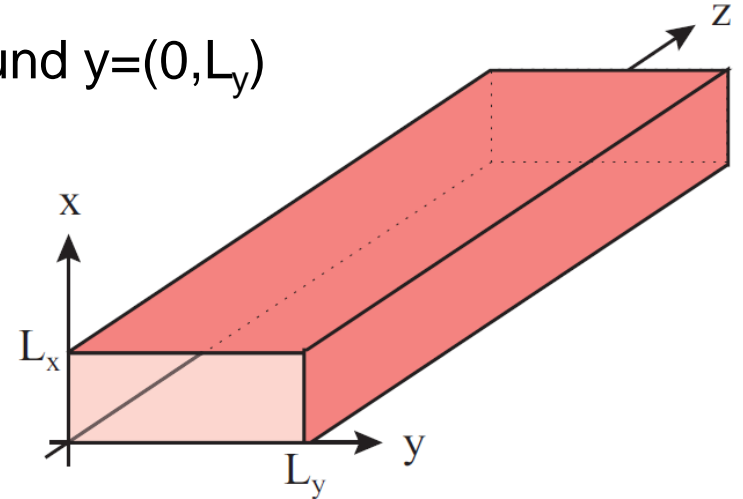
$$H_z^{xy}(x, y) = H_{0z} \cos\left[\frac{n\pi}{L_x}x\right] \cos\left[\frac{m\pi}{L_y}y\right]$$

# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



- TE-Moden:  $E_z = 0$   $n, m \in \{0, 1, 2, \dots\}$

$$H_z^{xy}(x, y) = H_{0z} \cos\left[\frac{n\pi}{L_x}x\right] \cos\left[\frac{m\pi}{L_y}y\right]$$

- TM-Moden:  $H_z = 0$   $n, m \in \{1, 2, \dots\}$

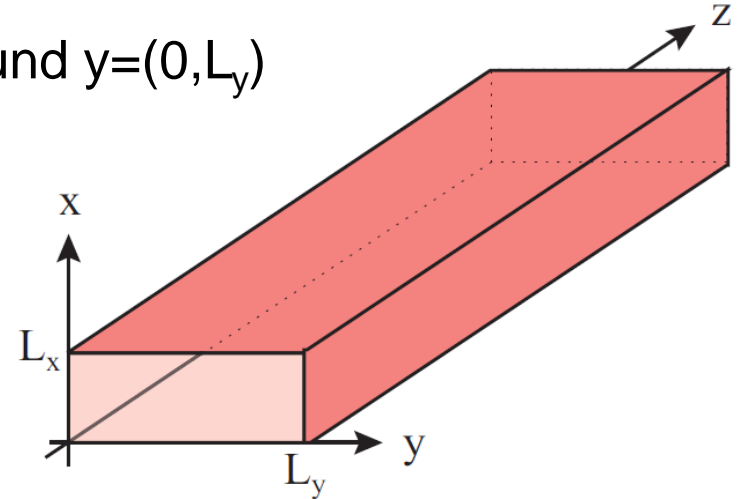
$$E_z^{xy}(x, y) = E_{0z} \sin\left[\frac{n\pi}{L_x}x\right] \sin\left[\frac{m\pi}{L_y}y\right]$$

# Rechteckiger Wellenleiter

- Perfekt reflektierende Platten bei  $x=(0, L_x)$  und  $y=(0, L_y)$
- Ansatz

$$\mathbf{E}(x, y, z) = \mathbf{E}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$

$$\mathbf{H}(x, y, z) = \mathbf{H}^{xy}(x, y)e^{ik_z z}$$



- TE-Moden:  $E_z = 0$   $n, m \in \{0, 1, 2, \dots\}$

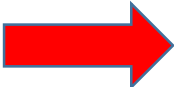
$$H_z^{xy}(x, y) = H_{0z} \cos\left[\frac{n\pi}{L_x}x\right] \cos\left[\frac{m\pi}{L_y}y\right]$$

- TM-Moden:  $H_z = 0$   $n, m \in \{1, 2, \dots\}$

$$E_z^{xy}(x, y) = E_{0z} \sin\left[\frac{n\pi}{L_x}x\right] \sin\left[\frac{m\pi}{L_y}y\right]$$

$$k_z = \sqrt{\frac{\omega_{nm}^2}{c^2} n^2(\omega_{nm}) - \left[ \frac{n^2\pi^2}{L_x^2} + \frac{m^2\pi^2}{L_y^2} \right]} \quad n, m \in \{0, 1, 2, \dots\}$$

# Fahrplan

- Resonatoren
    - Addendum: Wie kommt die Strahlung in den Resonator?
  - Wellenleiter
    - Metallische Platten
    - Demo: Dielektrische Wellenleiter
    - Hohlleiter
-  • Feedback Vorlesungsumfrage

