

6. Elektromagnetische Wellen

6.1 Die Maxwellgleichungen

$$1. \oint \vec{E} d\vec{A} = \frac{Q}{\epsilon_0} \quad \text{Gaußsches Gesetz für Elektrizität}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$2. \oint \vec{B} d\vec{A} = 0 \quad \text{Gaußschen Gesetze für Magnetismus}$$

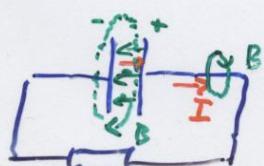
$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = 0$$

$$3. \oint_P \vec{E} d\vec{s} = - \frac{d}{dt} \int_A \vec{B} d\vec{A} \quad \begin{array}{l} \text{Faraday-} \\ \text{oder Induk-} \\ \text{tionsgesetz} \end{array}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$4. \oint_P \vec{B} d\vec{s} = \mu_0 I + \mu_0 \epsilon_0 \frac{d}{dt} \int_A \vec{E} d\vec{A} \quad \begin{array}{l} \text{Erweitertes} \\ \text{Amperesches} \\ \text{Gesetz} \end{array}$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{j} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$



MW Gl. mit Materie:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$$

$$\text{mit } \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\text{mit } \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

6.1.1- Lösung der MW Gl. im Vakuum

$$\rho = 0, \vec{j} = 0$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = 0 \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad \vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

$$\begin{aligned} \bullet \quad \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{B}) &= \mu_0 \epsilon_0 \vec{\nabla} \times \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \\ &= \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \vec{\nabla} \times \vec{E} \\ &= -\mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2}{\partial t^2} \vec{B} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bullet \quad \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{E}) &= -\frac{d}{dt} \vec{\nabla} \times \vec{B} \\ &\approx -\mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2}{\partial t^2} \vec{E} \end{aligned}$$

Einsetzung =

$$\text{Allg: } \vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b}(\vec{a} \cdot \vec{c}) - (\vec{a} \cdot \vec{b})\vec{c}$$

$$\text{Hier: } \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{B}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{B}) - \Delta \vec{B}$$

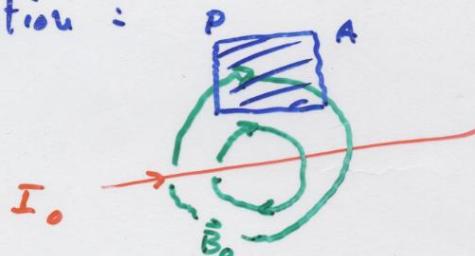
$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{E}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{E}) - \Delta \vec{E}$$

$$\underline{\Delta \vec{B} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{B}}{\partial t^2}}$$

$$\underline{\Delta \vec{E} = \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2}}$$

Wellengleichungen

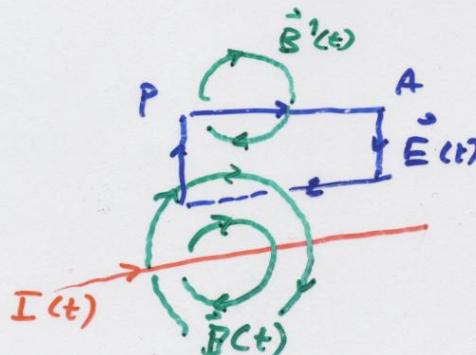
Illustration:



$$I = I_0 = \text{const.}$$

$$\int_P \vec{E} d\vec{s} = 0$$

$$\left(\because \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = 0 \right)$$



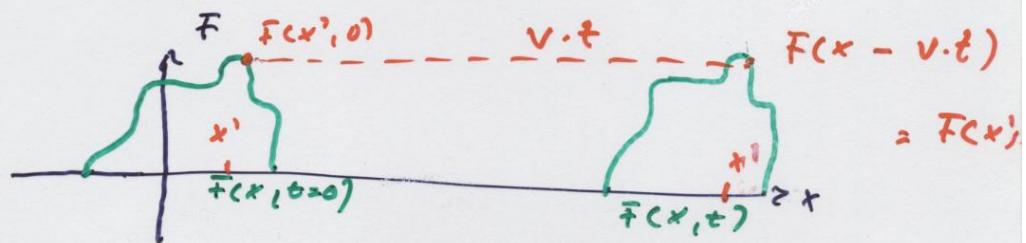
$$\begin{aligned} & \int_P \vec{B}' d\vec{s} \\ &= \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial}{\partial t} \int_A \vec{E} dA \end{aligned}$$

6. 1. 2 Spezielle Lösung: Ebene Welle

in x -Richtung

$$\vec{E}(x, t) = \vec{F}(x - v \cdot t) + \vec{G}(x + v \cdot t)$$

$\vec{B}(x, t)$ analog



a) \vec{E} Feld

$$\frac{\partial \vec{E}}{\partial y} = 0 \quad \frac{\partial \vec{E}}{\partial z} = 0 \quad (\text{Ausbreitung in } x\text{-Richtung})$$

$$\vec{\nabla} \vec{E} = \frac{\partial E_x}{\partial x} + \frac{\partial E_y}{\partial y} + \frac{\partial E_z}{\partial z} = 0$$

$$\Rightarrow \frac{\partial E_x}{\partial x} = 0$$

Es verbleiben:

$$\frac{\partial E_y}{\partial x} \neq 0, \quad \frac{\partial E_z}{\partial x} \neq 0$$

Ausatz: $\vec{E}(x, t) = \begin{pmatrix} 0 \\ E_y \\ E_z \end{pmatrix} =$

$$\begin{pmatrix} 0 \\ F_y(x-vt) + G_y(x+vt) \\ F_z(x-vt) + G_z(x+vt) \end{pmatrix}$$

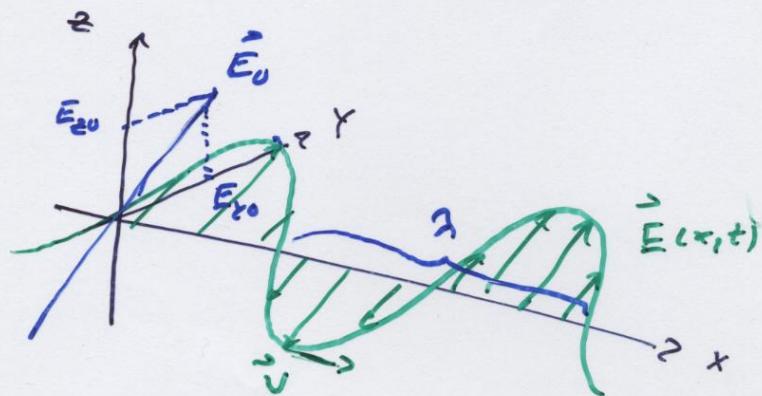
Spezialfall: Periodische Welle
 $E = E_0 \sin k(x - vt)$

Bsp 1

$$E_x = 0$$

$$E_y = E_{y0} \sin k(x - vt)$$

$$E_z = E_{z0} \sin k(x - vt)$$



Transversal polarisierte
welle

$$\text{Wellenzahl } k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$\text{Frequenz } \omega = \frac{2\pi}{T}$$

$$= \frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{\lambda}{T}$$

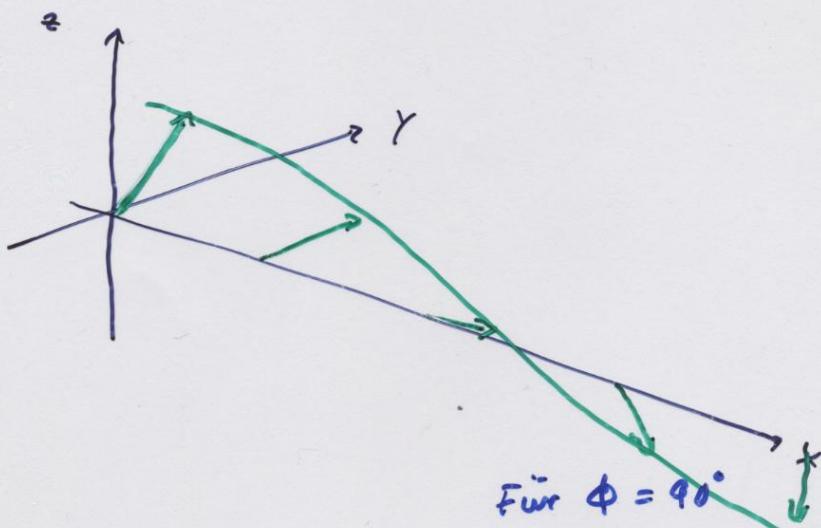
$$= k \cdot v$$

Bs 2)

$$E_x = 0$$

$$E_y = E_0 \sin(kx - \omega t)$$

$$E_z = E_0 \sin(kx - \omega t + \phi)$$

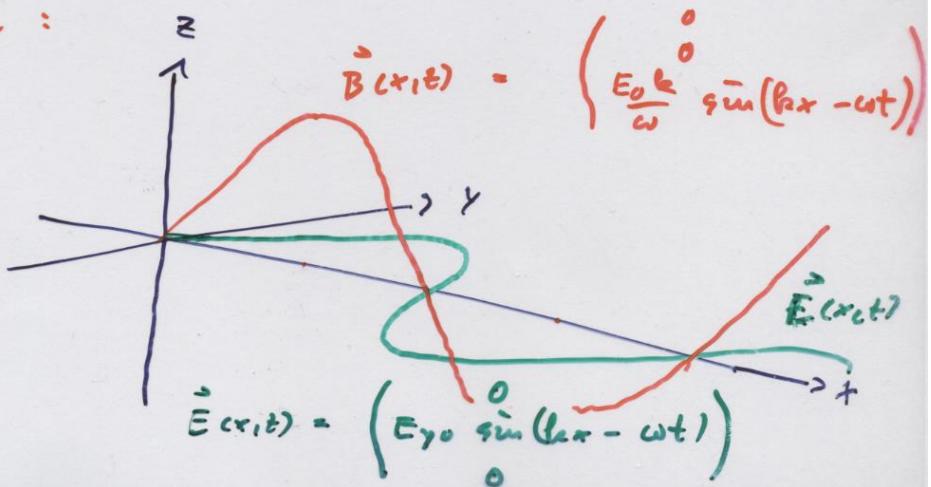


für $\phi = 90^\circ$

Zirkular polarisierte
Welle (z.B. Licht)

b) \vec{B} -Feld

Betrachten transversal polarisierte
Welle:



$$\text{Mit } \vec{\nabla} \times \vec{E} = \begin{pmatrix} \partial_y E_z - \partial_z E_y \\ \partial_z E_x - \partial_x E_z \\ \partial_x E_y - \partial_y E_x \end{pmatrix}$$

$$(\partial_y = \frac{\partial}{\partial y}) = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ \partial_x E_y \end{pmatrix}$$

$$\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = - \vec{\nabla} \times \vec{E}$$

$$\rightarrow \frac{\partial B_z}{\partial t} = - \frac{\partial E_y}{\partial x}$$

$$\hookrightarrow B_z(x, t) = - \int \frac{\partial E_y}{\partial x} dt$$

$$= -E_0 \cdot k \int \cos(kx - \omega t) dt$$

$$= \frac{E_0 k}{\omega} \sin(kx - \omega t)$$

$$= \frac{k}{\omega} E_y(x, t)$$

Allgemein gilt für freie EM Wellen:

$$\vec{B} = \frac{k}{\omega} \times \vec{E} \quad ; \quad \vec{E} \perp \vec{B}, \vec{B} \perp \vec{k}$$

$$\vec{E}(x,t) = E_0 \hat{e}_y \sin(kx - \omega t)$$

$$= E_0 \hat{e}_y \sin k(x - vt)$$

$$\Delta \vec{E} = \frac{\partial^2 \vec{E}_Y}{\partial x^2} = -k^2 E_0 \sin(?)$$

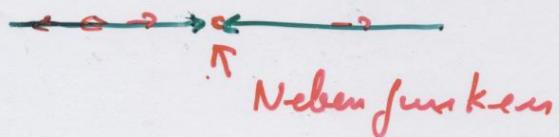
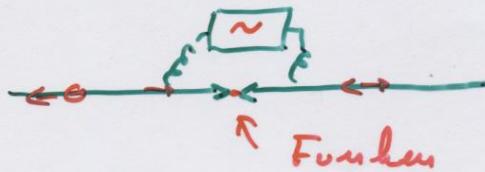
$$= + \frac{k^2}{\omega^2} \frac{\partial^2 \vec{E}_Y}{\partial t^2}$$

$$= \mu_0 \cdot \epsilon_0 \frac{\partial^2 \vec{E}_Y}{\partial t^2}$$

$$\Rightarrow \frac{k}{\omega} = \frac{1}{v} = \sqrt{\mu_0 \epsilon_0}$$

$$v = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}} = c$$

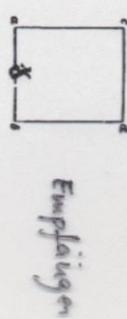
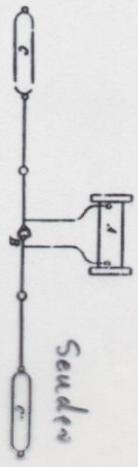
DEMO Experiment von Heinrich Hertz



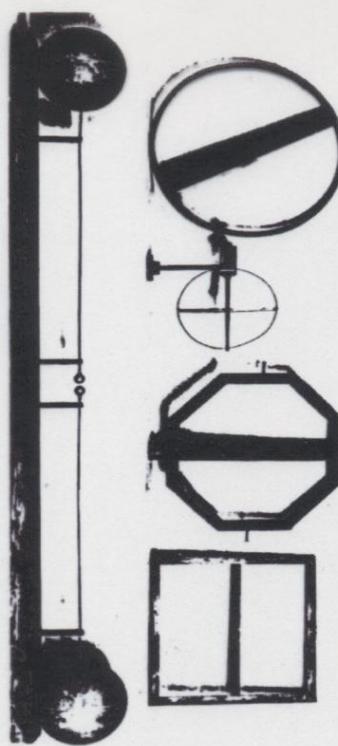


DIE EXPERIMENTE VON HEINRICH HERTZ

ENTDECKUNG DER "ELEKTRODYNAMISCHEN" WELLE



Empfänger



Der gesendige Hertzschw. Oszillator. Die metallischen Hälften bestehen der Funkenstrecke werden entgegengesetzt aufgeladen, bis ein überpringter Funke ein Hin- und Herbewegen der Elektrizität zwischen beiden Seiten einleitet. Mit der schwingenden Länge

dung zusammenhängend entwickelt sich im umgehenden Raum ein periodisch schwankender elektrischer und magnetischer Feld, das mit Lichtgeschwindigkeit als Welle fortmittelt.

H_z Das sog. Induktatorium A liefert eine sehr hohe Wechselspannung. Die Schwingungen breiten sich durch die Luft aus. Eine metallische Verdickung (wie in der Versuchsanordnung links) ist nicht nötig. Der Nachweis erfolgt durch kleine Funken, die bei M überpringen. Das sind die von Hertz sogenannten »Nebenfunken«.

ERKENNTNIS:

- DIE ELEKTRISCHEN UND MAGNETISCHE KRÄFTE WERDEN DURCH EM WELLEN ÜBERTRAGEN (PHOTONEN)