

# Skript Elektrodynamik

## 1 Kapitel I - Maxwell-Gleichungen

Dies sind partielle Differentialgleichungen für elektrische und magnetische Felder, d.h. ortsabhängige Vektorgrößen.

Beispiel:  $\vec{E}(t, \vec{x})$  = "elektrisches Feld am Ort  $\vec{x}$  zur Zeit  $t$ ."

Grundinterpretation: Kraft auf Teilchen der Ladung  $q$  mit der Geschwindigkeit  $\vec{v}$

### 1.1 Lorenz-Kraft

$$\vec{F} = q[\vec{E}(t, \vec{x}) + \vec{v} \times \vec{B}(t, \vec{x})] (= m\ddot{\vec{x}})$$

### 1.2 $\vec{E}, \vec{B}, \vec{H}$ und $\vec{D}$

$\vec{E}$  und  $\vec{B}$  erfüllen die homogenen Maxwell-Gleichungen:

$$\begin{aligned} \operatorname{div} \vec{B} &= 0 \\ \operatorname{rot} \vec{E} + \dot{\vec{B}} &= 0 \end{aligned}$$

Die Felder werden "erzeugt" durch Ladungen und Ströme. Dazu führen wir ein:

$\vec{D}(t, \vec{x})$  = "dielektrische Verschiebung"

$\vec{H}(t, \vec{x})$  = "magnetische Erregung"

$\operatorname{div} \vec{D} = \rho$  = Ladungsdichte

$\operatorname{rot} \vec{H} - \dot{\vec{D}} = \vec{j}$  = Stromdichte

Der Zusammenhang  $(\vec{E}, \vec{B})$  mit  $(\vec{D}, \vec{H})$  wird hergestellt durch **Materialgleichungen**.

Das einfachste Material ist Vakuum:

$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E}$  ( $\epsilon_0$  = Dielektrizitätskonstante)

$\vec{B} = \mu_0 \vec{H}$  ( $\mu_0$  = Permeabilität des Vakuums)

#### 1.2.1 Dielektrika

Materialgleichungen wie oben, aber:  $\epsilon_0 \rightarrow \epsilon(\vec{x}, t)$  und  $\mu_0 \rightarrow \mu(\vec{x}, t)$

#### 1.2.2 Komplikationen

- $\epsilon, \mu \rightarrow \text{Matrizen}$  (anisotropes Material)
- $\vec{D} = \vec{D}(\vec{E})$  nicht linear
- $\vec{D} = \vec{D}$  ganze Vorgeschichte [Gedächtniseffekt] des Material(punktes)  $\rightarrow$  Dispersion
- Leiter: Ohmesches Gesetz:  $\vec{j} = \sigma \vec{E}$  ( $\sigma$  = Leitfähigkeit)

- Supraleiter:  $\vec{B} = 0$  im Supraleiter
- der ganze Rest: Fast alle Materialgrößen koppeln an EM-Felder, Piezo-Kristall, Thermo-Element, Magneto-Hydrodynamik

## 2 Kapitel II - Vektoranalysis und Potentiale

### 2.1 Ableitung als lineare Approximation

$f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$   $n=m=1$

Gesucht: affine Approximation:

$f(x) = a + B x$  mit  $f_j(x_1, \dots, x_n) = \sum_{\alpha=1}^n B_{j\alpha} x_\alpha + a_j \quad j=1, \dots, m \quad a \in \mathbb{R}^m \quad B = m \times n\text{-Matrix}$

Approximiere allgemeine Funktion  $f: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$  durch eine affine  $f(x) \approx a + Bx$  in der Nähe von  $\mathbb{R}^n$

$f(x+y) - f(a+Bx) = \theta(y) \quad (\theta := \text{Terme, die schneller als } y \text{ gegen Null gehen})$

d.h.:  $\lim_{|y| \rightarrow 0} \frac{1}{|y|} |f(x+y) - (a+Bx)| = 0$

hier sind  $|y|$  und  $|\dots|$  beliebige "Vektorbeträge" (=Normen)

Alle Normen liefern den gleichen Begriff von "f ist differenzierbar bei x"  $\Leftrightarrow \exists a, B$  lin. Approximation.

Dann sind a, B eindeutig bestimmt.

Wenn  $\tilde{a}, \tilde{B}$  andere wählen  $\Rightarrow |\tilde{a} + Bx - (a+Bx)| \leq |\tilde{a} + \tilde{B}x - f(x+y) - a - Bx| = \theta(y)$

$\frac{|\tilde{B}-B| |x|}{|x|} \rightarrow 0$

Es ist  $a=f(x)$

$B := (\nabla f)(x) = m \times n - \text{Matrix}$

$B_{j\alpha} = \frac{\partial f_j}{\partial x_\alpha}(x) :=$  gewöhnliche Ableitung von  $f_j$  nach  $x_\alpha$ , wobei die übrigen  $x_\beta$  festgehalten werden.

### 2.2 Volumina und Determinanten

Berechne in n Dimensionen das Volumen eines Parallel-Epipedes

$A = (\vec{a}^{(1)} \vec{a}^{(2)} \vec{a}^{(3)})$  mit  $A_{ij} = (\vec{a}^{(j)})_i$  Das Volumen ist also:  $V(\vec{a}_1, \dots, \vec{a}_n) = |\det A|$

Für EDynamik extrem praktisch: betrachte direkt  $(\det A) =$  "orientiertes Volumen"

### 2.3 Integrale über diverser Dimensionen

#### 2.3.1 Kurvenintegrale

parametrisierte Kurve  $\xi: [0, 1] \rightarrow \mathbb{R}^n$

Definiere Integrale als Summen über Teilintervalle (Die sind viel einfacher!).

Kurve ist praktisch eine Gerade (Integrand praktisch konstant)

Betrag des Intervalls  $[s_{i-1}, s_i]$  entlang des Vektors  $\vec{\xi}(s_i) - \vec{\xi}(s_{i-1})$ . Also in Relation  $(\vec{\xi}(s_i) - \vec{\xi}(s_{i-1}))$

\*  $\vec{F}(\vec{\xi}(s_i))$  ( $\vec{F}$  ist ein Vektorfeld)

$$\int_{\text{Kurve}} d\vec{\xi} \vec{F}(\vec{\xi}) = \lim_{\text{Unterteilung fein}} \sum_{i=1}^N (\vec{\xi}(s_i) - \vec{\xi}(s_{i-1})) * \vec{F}(\vec{\xi}(s_i)) = \lim \sum_{i=1}^N (s_i - s_{i-1}) \dot{\vec{\xi}}(s_i) \vec{F}(\vec{\xi}(s_i)) = \int_0^1 \dot{\vec{\xi}} \vec{F}(\vec{\xi}(s)) ds$$

### 2.3.2 Flächenintegrale

Gleiche Prinzipien:  $\eta : \Omega_0 \subset \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^n$  parametrisierte Fläche.

Wir möchten etwas über die Fläche  $\Omega = \eta(\Omega_0)$

Zerlege in kleine Stückchen und betrachte das Integral über diese, viel einfacheren Flächen.

- Integrand soll linear an beiden Kantenvektoren abhängen
- Abhängigkeit soll determinantenartig sein, parallele Vektoren  $\rightarrow$  Fläche Null  $\Leftrightarrow$  F anti-symmetrisch:

$$0 = f(a+b, a+b) = F(a, a) + F(b, a) + F(b, b) \text{ außerdem gilt: } F(a, b) = -F(b, a)$$

$$\Rightarrow F(\vec{a}, \vec{b}) = \sum_{ij} F_{ij} a_i b_j \text{ mit } F_{ij} = -F_{ji} \text{ drei unabhängige Komponenten: } \begin{pmatrix} 0 & a & -b \\ -a & 0 & c \\ b & -c & 0 \end{pmatrix}$$

$$F(\vec{a}, \vec{b}) = \vec{a} \times \vec{b} \cdot \vec{G} \quad (\vec{G} = \text{Vektorfeld})$$

- Flächenintegral:

$$\int_{\Omega} \vec{G} \cdot d\vec{f} = \int_{\Omega} \vec{n} \cdot \vec{G} \, d\vec{f} = \int_{\Omega_0} \frac{\partial \vec{\eta}}{\partial s} \times \frac{\partial \vec{\eta}}{\partial t} \cdot \vec{G}(n(s, t))$$

$$\frac{\partial \vec{\eta}}{\partial s} \times \frac{\partial \vec{\eta}}{\partial t} = \text{Normalenvektor an die Fläche}$$