

DIE MAXWELLSCHEN GLEICHUNGEN

J. BLÜMLEIN

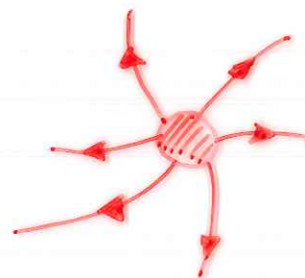
SEPT. 89

1. DIFFERENTIELLE UND INTEGRALE
FLUSSRELATIONEN IN FELDTHEORIEN
2. GRUNDGRÖSSEN DER KLASSISCHEN
ELEKTRODYNAMIK
3. DIE MAXWELLSCHEN GLEICHUNGEN
4. POTENTIALDARSTELLUNG DER MAXWELL
GLEICHUNGEN UND LORENZINVARIANZ

1. DIFFERENTIELLE UND INTEGRALE FLUSSRELATIONEN IN FELDTHEORIEN

→ KLASSISCHE PHYSIK

BETRACHTEN : • FELDQUELLEN
(FELDSENKEN)



LADUNGEN

→ elektrische Ladung
→ (magnetische Ladung)

• FELDER

BEISPIEL

LADUNGSERHALTUNG:

$$f_i \frac{\partial g_i}{\partial t} + \vec{\nabla} \cdot \vec{j}_i = 0$$

$$i = e, m$$

$$f_i = \begin{cases} 1 & i = e \\ -1 & i = m \end{cases}$$

$$\begin{aligned} \iiint_V \vec{\nabla} \cdot \vec{j} \, dV &= \oiint_{\partial V} \vec{j} \cdot d\vec{A} \\ &= \frac{\partial Q}{\partial t} \end{aligned}$$



$$Q = \iiint g \, dV$$

SATZ von GAUSS



Nabla Operator

Häufig bildet man mit ihm „Vektoroperationen“.

GRADIENT : $\vec{\nabla} \cdot a(x)$, a - SKALAR

DIVERGENZ : $\vec{\nabla} \cdot \vec{a}(x)$, \vec{a} - Vektor; Skalarprodukt
 $= \text{div } \vec{a}(x)$

ROTATION : $\vec{\nabla} \times \vec{a}(x)$, Vektorprodukt
 $= \text{rot } \vec{a}(x)$

QUELLENFREIHEIT :

$$\text{div } \vec{a} = 0$$



$$\frac{\partial a_0}{\partial t} = 0$$

a_0 - Quellstärke!

a_0 - zeitlich konstant.

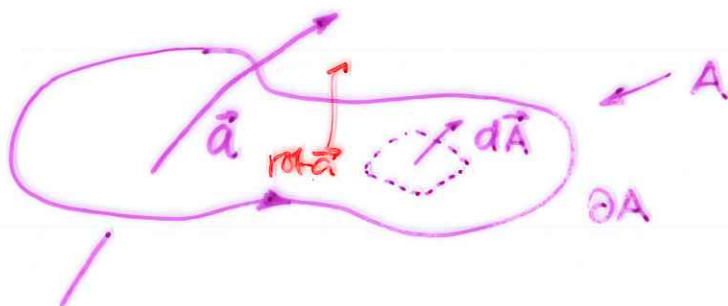
WIRBELFREIHEIT :

$$\text{rot } \vec{a} = \vec{0}$$



$$\oint_{\partial A} \vec{a} \cdot d\vec{s} = \iint_A \text{rot } \vec{a} \cdot d\vec{A}$$

SATZ VON STOKES



VEKTORANALYSIS :

ALLGEMEIN FORMULIERBAR IM KALKÜL DER
ALTERNIERENDEN DIFFERENTIALFORMEN.

$$\sum_{i=1}^m f_i d\varphi_{1i} \wedge d\varphi_{2i} \wedge \dots \wedge d\varphi_{mi} = \omega$$

$$\int_B f d\varphi_1 \wedge \dots \wedge d\varphi_n = \int_{\mathcal{A}} f(x_i) \frac{\partial(\varphi_1, \dots, \varphi_n)}{\partial(x_1, \dots, x_n)} d(x_1, \dots, x_n)$$

vgl.: S. Brehmer, H. Haas, Differentialformen
und Vektoranalysis, DVW Berlin 1973

2. GRUNDGRÖSSEN DER KLASSISCHEN ELEKTRODYNAMIK

DIE NACHFOLGENDE FORMULIERUNG UMFASST NEBEN DER ELEKTRISCHEN LADUNG MAGNETISCHE LADUNGEN.

→ HÖHERE SYMMETRIE DER
MAXWELL GLEICHUNGEN ←

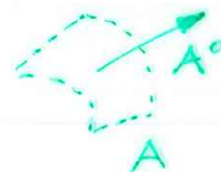
FELDER:

\vec{E} ELEKTRISCHE FELDSTÄRKE

$$\vec{E} = \frac{1}{Q_p} \vec{F}_e \quad Q_p - \text{PROBELADUNG}$$

\vec{D} ELEKTRISCHE VERSCHIEBUNGSFLUSSDICHTE

$$\vec{D} = \vec{D}_0 \cdot |\vec{D}| \quad ; \quad |\vec{D}| = \sup_{V_p \neq \emptyset} \frac{dQ_{\text{influenz}}}{dA} \quad \vec{D}_0 = \vec{A}_0$$



\vec{H} MAGNETISCHE FELDSTÄRKE

$$\vec{H} = \vec{H}_0 \cdot |\vec{H}| \quad ; \quad |\vec{H}| = \sup_{\forall \partial V \varphi} \frac{J_{\text{induktiv}} \cdot \omega}{l_s} \quad , \quad \vec{H}^\circ = \vec{A}^\circ$$



\vec{B} MAGNETISCHE INDUKTION

$$\vec{B} = \frac{1}{Q_m} \cdot \vec{F}_m \quad , \quad Q_m - \text{PROBEPOL} \quad (\text{MONOPOL})$$

MATERIALGLEICHUNGEN :

$$\vec{B} = \mu_0 \mu \cdot \vec{H}$$

$\mu, \frac{1}{\epsilon}$: Tensoren.

$$\vec{E} = \frac{1}{\epsilon_0 \epsilon} \cdot \vec{D}$$

LADUNGEN UND STRÖME :

$$g_q = \frac{Q}{V} \quad \text{ELEKTRISCHE LADUNGSDICHTE}$$

$$g_m = \frac{m}{V} \quad \text{MAGNETISCHE LADUNGSDICHTE}$$

$$j = g \cdot \vec{v} \quad \text{STROMDICHTE}$$

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial g_q}{\partial t} + \operatorname{div} j_q &= 0 \\ -\frac{\partial g_m}{\partial t} + \operatorname{div} j_m &= 0 \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{ERHALTUNGSSÄTZE} \\ \text{DER ELEKTRISCHEN} \\ \text{UND MAGNETISCHEN} \\ \text{LADUNG} \end{array}$$