

# Theoretische Physik II

## Elektrodynamik

Vorlesung von Prof. Dr. Michael Thoss im Wintersemester 2018

Andréz Gockel  
Patrick Munnich  
Daniil Aktanka

20. November 2018

# Inhaltsverzeichnis

<b>1</b>	<b>Grundbegriffe</b>	<b>2</b>
<b>2</b>	<b>Elektrostatik</b>	<b>4</b>
2.1	Einführung . . . . .	4
2.2	Integralsätze . . . . .	5
2.3	Helmholtz-Zerlegung . . . . .	6
2.4	Maxwell-Gleichungen der Elektrostatik . . . . .	7
2.5	Incomplete/Unassigned . . . . .	8

# Kapitel 1

## Grundbegriffe

### Ladung

$$\begin{array}{ll} \text{diskrete Ladungsverteilung} & Q = \sum_{i=1}^n q_i \\ \text{kontinuierliche Ladungsverteilung} & Q = \int_V \rho(\mathbf{r}) \, d^3r \\ \text{Punktladung} & \rho(\mathbf{r}) = q\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0) \\ n \text{ Punktladungen} & \rho(\mathbf{r}') = \sum_{j=1}^n q_j \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}_j) \end{array}$$

### Coulomb'sches Gesetz

$$\begin{array}{ll} \text{zwei Punktladungen} & \mathbf{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} q_1 q_2 \frac{\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|^3} = -\mathbf{F}_{21} \\ n \text{ Punktladungen} & \mathbf{F}_1 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} q_1 \sum_{j=2}^n q_j \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}_j}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_j|^3} \\ \text{Beziehung zur } E\text{-Feld} & \mathbf{F}(\mathbf{r}) = q \mathbf{E}(\mathbf{r}) \\ \text{Beziehung zur Potential} & \mathbf{F}(\mathbf{r}) = -\nabla q\varphi(\mathbf{r}) \end{array}$$

### Elektrisches Feld

$$\begin{array}{ll} \text{im bel. Raumpunkt} & \mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}_0}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_0|^3} \\ \text{diskrete Ladungsverteilung} & \mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{j=2}^n q_j \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}_j}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_j|^3} \\ \text{kontinuierliche Ladungsverteilung} & \mathbf{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \rho(\mathbf{r}') \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} \, d^3r' \\ & \downarrow \text{(Identität)} \quad \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^3} = -\nabla_{\mathbf{r}'} \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \\ \text{Beziehung zur Potential} & \mathbf{E}(\mathbf{r}) = -\nabla \varphi(\mathbf{r}) \\ \implies & \nabla \times q\mathbf{E} = 0 \quad \text{d.h., die Coulomb-Kraft ist konservativ} \end{array}$$

## Skalare Elektrische Potential

$$\text{im bel. Raumpunkt kontinuierlich} \quad \varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} d^3r'$$

$$\text{im bel. Raumpunkt diskret} \quad \varphi(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_{j=1}^n \frac{q_j}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_j|}$$

$$\text{Spannung / Potentialdifferenz} \quad U(\mathbf{r}, \mathbf{r}_0) = \varphi(\mathbf{r}) - \varphi(\mathbf{r}_0) = - \int_{\mathbf{r}_0}^{\mathbf{r}} \mathbf{E}(\mathbf{r}') d\mathbf{r}'$$

## Operator Nomenklatur

$$\text{div } \mathbf{A} = \nabla \cdot \mathbf{A}$$

$$\text{grad } \mathbf{A} = \nabla \mathbf{A}$$

$$(\text{eng. curl}) \quad \text{rot } \mathbf{A} = \nabla \times \mathbf{A}$$

## Produktformeln

$f, g$  sind skalare Felder,  $\mathbf{F}, \mathbf{G}$  sind vektor Felder:

$$\nabla(fg) = f\nabla(g) + g\nabla(f)$$

$$\nabla \cdot (f\mathbf{G}) = f\nabla \cdot (\mathbf{G}) + \mathbf{G} \cdot \nabla(f)$$

$$\nabla(\mathbf{F} \times \mathbf{G}) = \mathbf{G} \cdot \nabla \times (\mathbf{F}) - \mathbf{F} \cdot \nabla \times (\mathbf{G})$$

$$\nabla \times (f\mathbf{G}) = f\nabla \times (\mathbf{G}) - \mathbf{G} \times \nabla f$$

## Identitäten

$$\nabla \times (\nabla F) = \nabla(\nabla \cdot \mathbf{F}) - \Delta \mathbf{F}$$

$$\nabla \times (\nabla f) = \mathbf{0}$$

$$\nabla \cdot (\nabla \times \mathbf{F}) = 0$$

$$\nabla \times (\mathbf{a} \times \nabla f) = \mathbf{a} \Delta f - \nabla(\mathbf{a} \cdot \nabla f)$$

## Gradienten eines skalaren Feldes

$$\nabla g(\mathbf{r}) = \sum_i \mathbf{e}_i \frac{1}{\left| \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial u_i} \right|} \frac{\partial}{\partial u_i} g(\mathbf{r})$$

## Kugelkoordinaten

$$\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \sin \theta \cos \varphi \\ r \sin \theta \sin \varphi \\ r \cos \theta \end{pmatrix}, \quad \int_{-\infty}^{+\infty} f(\mathbf{r}) d\mathbf{r} = \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} f(r, \theta, \varphi) r^2 \sin \theta dr d\theta d\varphi$$

wobei:

$$r \in [0, \infty), \quad \Theta \in [0, \pi], \quad \varphi \in [0, 2\pi)$$

# Kapitel 2

## Elektrostatik

### 2.1 Einführung

#### Dirac'sche Delta-Funktion

##### Definition

$$\int_V \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0) d^3r := \begin{cases} 1, & \mathbf{r}_0 \in V \\ 0, & \text{sonst} \end{cases}$$
$$\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0) = 0 \quad \forall \mathbf{r} \neq \mathbf{r}_0$$

*Bemerkung:* Die  $\delta$ -Funktion ist keine Funktion im üblichen mathematischen Sinne. Man bezeichnet sie deshalb als **uneigentliche Funktion** oder als **Distribution**. Heuristisch:

$$\delta(x) = \begin{cases} +\infty, & x = 0 \\ 0, & x \neq 0 \end{cases}$$
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) dx = 1$$

##### Formeln

$$\int_a^b f(x) \delta(x - x_0) dx = \begin{cases} f(x_0), & a < x_0 < b \\ \frac{1}{2}f(x_0), & x_0 = a \vee b \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

“  $f(x) \delta'(x - x_0) = -f'(x) \delta(x - x_0)$  ” (heuristisch)

$$\delta(x - x_0) = \frac{d}{dx} \Theta(x - x_0) \quad (\Theta \text{ sei die Stufenfunktion})$$
$$\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}') = -\frac{1}{4\pi} \Delta \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

#### Mehrdimensionale Delta-Funktion

Kartesisch $(x, y, z)$	$\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0) = \delta(x - x_0) \delta(y - y_0) \delta(z - z_0)$
Kugel $(r, \theta, \varphi)$	$\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0) = \frac{1}{r_0^2 \sin \theta_0} \delta(r - r_0) \delta(\theta - \theta_0) \delta(\varphi - \varphi_0)$
Zylinder $(\rho, \phi, z)$	$\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0) = \frac{1}{\rho_0} \delta(\rho - \rho_0) \delta(\varphi - \varphi_0) \delta(z - z_0)$

## 2.2 Integralsätze

### Einleitung: Fluss

**Definition** Sei  $\mathbf{a}(\mathbf{r}) = (a_1(\mathbf{r}), a_2(\mathbf{r}), a_3(\mathbf{r}))$  ein Vektorfeld,  $V$  ein Volumen und  $S(V)$  die Oberfläche. Dann heisst  $\Phi_S(\mathbf{a})$  der Fluss (*eng. flux*) von  $\mathbf{a}(\mathbf{r})$  durch die Fläche  $S$  wenn es gilt:

$$\Phi_S(\mathbf{a}) = \int_S \mathbf{a}(\mathbf{r}) \, d\mathbf{f}$$

**Geschlossene Fläche** Das Oberflächenintegral über eine geschlossene Fläche wird durch ein spezielles Integralzeichen symbolisiert:

$$\Phi_S(\mathbf{a}) = \oint_S \mathbf{a}(\mathbf{r}) \, d\mathbf{f}$$

### Satz von Stokes

**Bedeutung** Ganz allgemein gesagt handelt es sich um einen sehr grundlegenden Satz über die Integration von Differentialformen. Es geht darum,  $n$ -dimensionale Volumenintegrale über das Innere in  $(n - 1)$ -dimensionale Randintegrale über die Oberfläche des Volumenstücks umzuwandeln. Für uns sind die Spezialfälle am wichtigsten, bei denen der Gauß'sche Satz und der Kelvin-Stokes'sche Satz (Rotationssatz).

**Rotationssatz** (*auch* Klassische Integralsatz von Stokes)

Seien  $\mathbf{a}(\mathbf{r})$  ein hinreichend oft differenzierbares Vektorfeld und  $F$  eine Fläche mit dem Rand  $C(F) = \partial F$ . Dann gilt:

$$\int_F \nabla \times \mathbf{a} \, d\mathbf{f} = \int_{\partial F} \mathbf{a} \, d\mathbf{r}$$

### Gauß'sche Satz

(*eng. Divergence Theorem*)

**Definition** Der elektrische Nettofluss  $\Phi$  durch eine hypothetische geschlossene Oberfläche  $S$  ist gleich  $\frac{1}{\varepsilon_0}$  mal die elektrische Nettoladung  $Q$  innerhalb dieser geschlossenen Oberfläche.

### Integrale Form

$$\Phi = \oint_S \mathbf{E} \, d\mathbf{f} = \frac{Q}{\varepsilon_0}$$

Wobei  $Q$  die Gesamtladung innerhalb  $V$  ist.

### Differentielle Form

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

Wobei  $\rho$  die Gesamtladungsdichte (pro Einheit Volumen) ist.

### Beziehung

$$\int_V \nabla \cdot \mathbf{E} \, d^3r = \oint_S \mathbf{E} \, d\mathbf{f}$$

## Greensche Sätze

Die Green'sche Sätze (Identitäten) lassen sich aus Anwendungen des Gauß'schen Satzes ableiten. Hierfür wurde die folgende Definition der Normalableitung benutzt.

### Normalableitung

Sei  $\psi$  ein mindestens zweimal stetig differenzierbares, skalarfeld auf einer Fläche  $S(V)$ . Sei  $\mathbf{n}(\mathbf{r})$  eine (ortsabhängige) Flächennormale. Dann gilt:

$$\nabla\psi \cdot \mathbf{n} \equiv \frac{\partial\psi}{\partial n}$$

### 1. Green'sche Identität

$$\int_V (\varphi \Delta\psi + (\nabla\psi \cdot \nabla\varphi)) \, d^3r = \oint_S \varphi \frac{\partial\psi}{\partial n} \, df$$

Wobei  $\varphi$  und  $\psi$  Skalarfunktionnen sind, angenommen sei  $\varphi$  einfach und  $\psi$  zweifach stetig differenzierbar.

### 2. Green'sche Identität

$$\int_V (\varphi \Delta\psi - \psi \Delta\varphi) \, d^3r = \oint_S \left( \varphi \frac{\partial\psi}{\partial n} - \psi \frac{\partial\varphi}{\partial n} \right) \, d^3f$$

Wobei  $\varphi$  und  $\psi$  beide zweifach stetig differenzierbar sind.

*Bemerkung:* Die beiden obengenannt Green'schen Identitäten sind Spezialfällen und gelten nur unter Bedingungen.

## 2.3 Helmholtz-Zerlegung

### Bedeutung

Zusammengefasst besagen der Satz, dass unter gewissen Voraussetzungen jedes Vektorfeld  $\mathbf{a}(\mathbf{r})$  eindeutig durch sein Quellenfeld  $\nabla \cdot \mathbf{a}(\mathbf{r})$  und sein Wirbelfeld  $\nabla \times \mathbf{a}(\mathbf{r})$  bestimmt ist. Oder anders ausgedrückt: (fast) jedes Vektorfeld lässt sich eindeutig als Summe eines wirbelfreien und eines quellenfreien Anteils darstellen.

### Aussage des Theorems

Sei  $F$  ein zweifach stetig differenzierbares Vektorfeld über ein beschränktes Gebiet im  $\mathbb{R}^3$  und  $S$  eine Oberfläche welche dieses Gebiet umschließt. Dann kann  $F$  in eine curl-freie Komponente und eine divergenzfreie Komponente zerlegt werden:

$$\mathbf{F} = -\nabla\Phi + \nabla \times \mathbf{A}$$

Wobei die beiden einander ergänzenden Potentiale  $\Phi$  und  $A$  lassen sich durch die folgenden Integrale aus dem Feld  $F$ , über das die Felder enthaltende Volumen  $V$ , gewinnen:

$$\Phi = \frac{1}{4\pi} \int_V \frac{\nabla' \cdot \mathbf{F}(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \, dV' \quad \mathbf{A}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi} \int_V \frac{\nabla' \times \mathbf{F}(\mathbf{r}')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} \, dV'$$

## 2.4 Maxwell-Gleichungen der Elektrostatik



## 2.5 Incomplete/Unassigned

$$\nabla \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|} = -\nabla' \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'|}$$

$$\int_a^b u(x)v'(x)dx = [u(x)v(x)]_a^b - \int_a^b u'(x)v(x)dx$$

Dirichlet Randwertproblem  $\Delta_{\mathbf{r}}\mathcal{G}(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = -\frac{1}{\varepsilon_0}\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}')$

$$\mathcal{G}(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \frac{1}{q}\Phi(\mathbf{r}$$

Poisson-Gleichung  $\Delta\Phi(\mathbf{r}) = -\frac{1}{\varepsilon_0}\rho(\mathbf{r})$

$$H(x) := \int_{-\infty}^x \delta(s)ds = \begin{cases} 0 & \text{for } x < 0 \\ 1 & \text{for } x \geq 0 \end{cases}$$

# Literaturverzeichnis

- [1] OnlineMathe das mathe-forum *Elektrisches Potential einer homogen geladenen Kugel*  
<https://www.onlinemathe.de/forum/Potential-einer-homogen-geladenen-Kugel>