

## Inhalt Hinweise auf Vorträge

- Kolloquium (Di 17<sup>00</sup> HS Kernphysik)
- Physik am Samstag (29.4. - 27.5., 9<sup>30</sup>-12<sup>30</sup> HS 20)
- Stiftungsprofessur Zeilinger (Di 18<sup>30</sup> RW1)
- Proseminar (Di 13<sup>15</sup> Seminarraum Quantum)

**CT1:** Feldliniendichte proportional zu Stärke des  $\vec{E}$ -Felds nur, falls  $\vec{E} = \vec{E}(x, y)$ , d.h. translationsinvariant in  $z$ -Richtung.  
Dazu notwendig:  $\rho = \rho(x, y)$

**CT2:**  $E$ -Feld eines dünnen Stabes

Coulomb-Gesetz, Gaußscher Satz und 1. Maxwell-Gleichung

**CT3:** Gradient und Divergenz, insbesondere

$$\vec{\nabla} r, \vec{\nabla} \cdot \vec{r}, \vec{\nabla} f(r) \text{ und } \vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3}$$

# Elektrisches Feld eines dünnen Stabes

Aufgabenstellung: CT2 (HR Kap. 23 Aufg. 24)

Ideen: (i) Ladungsdichte  $\lambda = \frac{q}{L}$

(ii) Die infinitesimale Ladung  $dq$  am Ort  $x$  liefert bei  $P$  einen Feldbeitrag

$$d\vec{E} = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r}}{r^3} \text{ mit Relativvektor } \vec{r} = \begin{pmatrix} -x \\ y \\ 0 \end{pmatrix}$$

(iii)  $E \equiv |\vec{E}| = E_y$  aus Symmetriegründen

$$\text{Also: } \vec{E} = \int_{-L/2}^{L/2} dx \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \frac{y}{(x^2+y^2)^{3/2}}$$

Nebenrechnung:

$$\int_{-L/2}^{L/2} \frac{dx}{(x^2+y^2)^{3/2}} = \left[ \frac{x}{y^2(x^2+y^2)^{1/2}} \right]_{-L/2}^{L/2}$$
$$= \frac{L/2 + L/2}{y^2 \left( (L/2)^2 + y^2 \right)^{1/2}} = \frac{2L}{y^2 \sqrt{L^2 + 4y^2}}$$

$$\Rightarrow E = \frac{q/L}{4\pi\epsilon_0} \frac{2Ly}{y^2 \sqrt{L^2 + 4y^2}} = \frac{q}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{y \sqrt{L^2 + 4y^2}}$$

\* Check der Stammfunktion:

$$\frac{d}{dx} \frac{x}{y^2 \sqrt{x^2+y^2}} = \frac{1}{y^2 \sqrt{x^2+y^2}} + \frac{x}{y^2} \left(-\frac{1}{2}\right) \frac{2x}{(x^2+y^2)^{3/2}}$$
$$= \frac{x^2+y^2 - x^2}{y^2 (x^2+y^2)^{3/2}} = \frac{1}{(x^2+y^2)^{3/2}}$$

Grenzfall: Punkt P nah am Stab bzw. langer

Stab:  $\frac{y}{L} \ll 1$

$$\sqrt{L^2 + 4y^2} = L \sqrt{1 + 4\left(\frac{y}{L}\right)^2} = L \left[ 1 + 2\left(\frac{y}{L}\right)^2 + \mathcal{O}\left(\left(\frac{y}{L}\right)^4\right) \right] \stackrel{\frac{y}{L} \ll 1}{\approx} L$$

$$\Rightarrow E = \frac{q}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{r\sqrt{L^2 + 4y^2}} \approx \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{y} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_{\perp}}$$

Das E-Feld um einen (unendlich) langen dünnen Draht mit konstanter linearer Ladungsdichte  $\lambda$  fällt also  $\propto \frac{1}{r_{\perp}}$  mit dem Abstand  $r_{\perp}$  vom Draht ab – wie in den Abb. von CT1 dargestellt!

Ausblick: Häufig ist es praktischer, aus einer gegebenen Ladungsverteilung zunächst das Potential zu berechnen (und dann daraus  $\vec{E}$ ).

# Coulomb-Gesetz, Gaußscher Satz und 1. Maxwell-Gleichung

1) Coulomb-Gesetz:  $\vec{F}_{12} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r_{12}^2} (\vec{r}_1 - \vec{r}_2)$   
↑ Kraft auf Teilchen 1 durch  
Coulomb-WW mit Teilchen 2

$\Leftrightarrow \vec{E}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \hat{r} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{r}}{r^3}$  (Ladung  $q$   
im Ursprung)

2) „Physikalischer Gaußscher Satz“  
 $\oiint_{\partial V} \vec{E} \cdot d\vec{A} = \frac{Q}{\epsilon_0} = \frac{1}{\epsilon_0} \iiint_V d^3r \rho(\vec{r})$   
eingeschlossene Ladung

3) 1. Maxwell-Gleichung in differentieller Form  
 $\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$

4) „Mathematischer“ Gaußscher Satz

$$\iiint_V d^3r \vec{\nabla} \cdot \vec{F}(\vec{r}) = \oiint_{\partial V} \vec{F}(\vec{r}) \cdot d\vec{A}$$

Ziel: (i) Verständnis aller Ausdrücke } Mathem.  
(ii) Zusammenhang herstellen }  $\Rightarrow$  Exkurse

# Gradient und Divergenz

CT 3

$$\vec{\nabla} \frac{1}{|\vec{r}|} = \begin{pmatrix} \partial/\partial x \\ \partial/\partial y \\ \partial/\partial z \end{pmatrix} (x^2+y^2+z^2)^{-\frac{1}{2}} = \begin{pmatrix} 2x \\ 2y \\ 2z \end{pmatrix} \frac{1}{2} (x^2+y^2+z^2)^{-\frac{3}{2}} = -\frac{\vec{r}}{r^3} \equiv \hat{r}$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{r} = \begin{pmatrix} \partial/\partial x \\ \partial/\partial y \\ \partial/\partial z \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \frac{\partial x}{\partial x} + \frac{\partial y}{\partial y} + \frac{\partial z}{\partial z} = 3$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{r} = \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial x} & \frac{\partial x}{\partial y} & \frac{\partial x}{\partial z} \\ \frac{\partial y}{\partial x} & \frac{\partial y}{\partial y} & \frac{\partial y}{\partial z} \\ \frac{\partial z}{\partial x} & \frac{\partial z}{\partial y} & \frac{\partial z}{\partial z} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1}$$

↑  
Dyadisches Produkt

nicht in Vorlesung

$$\begin{aligned} (\vec{\nabla} f(r))_x &= \frac{\partial f(r(\vec{r}))}{\partial x} \\ &= \frac{\partial f}{\partial r} \frac{\partial r(\vec{r})}{\partial x} \\ \Rightarrow \vec{\nabla} f(r) &= f'(r) \vec{\nabla} r \\ &= f'(r) \hat{r} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} &= \frac{\partial}{\partial x} \frac{x}{r^3} + \frac{\partial}{\partial y} \frac{y}{r^3} + \frac{\partial}{\partial z} \frac{z}{r^3} \\ &= \frac{1}{r^3} + x \frac{\partial}{\partial x} \frac{1}{r^3} = \frac{1}{r^3} + x \frac{\partial}{\partial x} (x^2+y^2+z^2)^{-\frac{3}{2}} \\ &= \frac{1}{r^3} + x \cdot 2x \cdot \left(-\frac{3}{2}\right) (x^2+y^2+z^2)^{-\frac{5}{2}} \\ &= \frac{1}{r^3} - 3 \frac{x^2}{r^5} \\ &= \frac{3}{r^3} - 3 \frac{x^2+y^2+z^2}{r^5} = \frac{3}{r^3} - \frac{3}{r^3} = 0 \end{aligned}$$

Ende! Vorl.

Andererseits: Gaußscher Satz für Kugel mit Radius  $r$ :

$$\int_V d^3r \vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} = \oint_{\partial V} \frac{d\vec{F} \cdot \vec{r}}{r^3} = \oint_{\partial V} \frac{dF}{r^2} = \frac{4\pi r^2}{r^2} = 4\pi$$

$$\Rightarrow \vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} = 4\pi \delta(\vec{r})$$