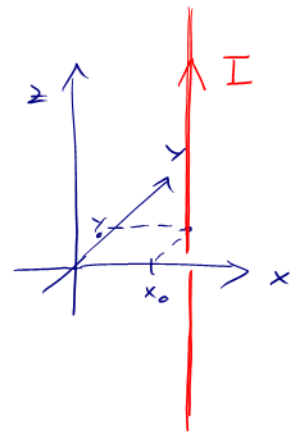


## Anwendungsbeispiele (Fortsetzung):

- 4) Stromdichte eines unendlich langen, geraden Leiters  $\parallel \hat{z}$  durch Punkt  $(x_0, y_0, 0)$ , Strom  $I$ :

$$\vec{j}(\vec{r}) = I \delta(x-x_0) \delta(y-y_0) \hat{z}$$

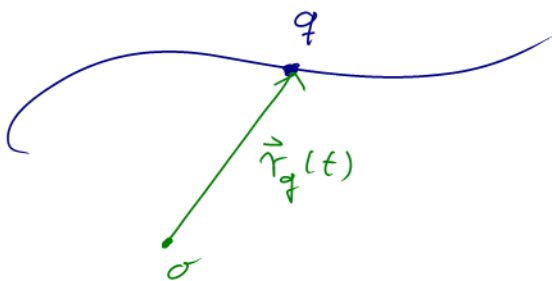


Test: Strom durch Fläche  $F = [x_0-a, x_0+a] \times [y_0-a, y_0+a] \times \{0\}$ :

$$I_F \equiv \int_F \vec{j} \cdot \vec{d}f = \int_{x_0-a}^{x_0+a} dx \int_{y_0-a}^{y_0+a} dy \underbrace{I \delta(x-x_0) \delta(y-y_0)}_{= dx dy \hat{z}}$$

$$= I \underbrace{\int_{x_0-a}^{x_0+a} dx \delta(x-x_0)}_{=1} \underbrace{\int_{y_0-a}^{y_0+a} dy \delta(y-y_0)}_{=1} = I \quad \checkmark$$

- 5) Ladungs- und Stromdichte eines mit  $q$  geladenen Teilchens auf Bahn  $t \mapsto \vec{r}_q(t)$ :



$$\begin{aligned} \rho(\vec{r}, t) &= q \delta(\vec{r} - \vec{r}_q(t)) \\ \vec{j}(\vec{r}, t) &= \dot{\vec{r}}_q(t) \rho(\vec{r}, t) \\ &= \dot{\vec{r}}_q(t) q \delta(\vec{r} - \vec{r}_q(t)) \end{aligned}$$

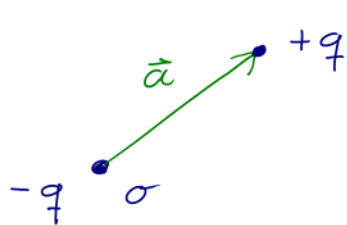
Test: Kontinuitätsgleichung ( $\hat{=}$  Ladungserhaltung) erfüllt?

- $\frac{\partial}{\partial t} \rho(\vec{r}, t) = -q \langle \text{grad} \delta(\vec{r} - \vec{r}_q(t)), \dot{\vec{r}}_q(t) \rangle$  (verallg. Kettenregel)

$$\begin{aligned} \bullet \operatorname{div} \vec{j}(\vec{r}, t) &= \operatorname{div} (q \dot{\vec{r}}_q(t) \delta(\vec{r} - \vec{r}_q(t))) \\ &= q \langle \dot{\vec{r}}_q(t), \operatorname{grad} \delta(\vec{r} - \vec{r}_q(t)) \rangle \end{aligned}$$

also  $\dot{\rho} + \operatorname{div} \vec{j} = 0 \quad \checkmark$

6) Ladungsdichte eines elektr. Dipols im  $\vec{0}$ , Dipolmoment  $\vec{d}$ :



mit  $|\vec{a}| \rightarrow 0$   
 $q \rightarrow \infty$

so, dass

$$q \vec{a} = \vec{d}$$

$$\begin{aligned} \hookrightarrow \varphi_{\vec{d}}(\vec{r}) &\stackrel{!}{=} q \delta(\vec{r} - \vec{a}) - q \delta(\vec{r}) \\ &\quad \downarrow |\vec{a}| \rightarrow 0 \\ &= q \{ \cancel{\delta(\vec{r})} - \langle \operatorname{grad} \delta(\vec{r}), \vec{a} \rangle - \cancel{\delta(\vec{r})} \} \end{aligned}$$

d.h.  $\varphi_{\vec{d}}(\vec{r}) = - \langle \vec{d}, \operatorname{grad} \delta(\vec{r}) \rangle$

$$\left( \equiv - \vec{d} \cdot \vec{\nabla} \delta(\vec{r}) \equiv - \sum_{i=1}^3 d_i \frac{\partial}{\partial x_i} \delta(\vec{r}) \right)$$

7) Potential eines elektr. Dipols im  $\vec{0}$  mit Dipolmoment  $\vec{d}$ :

mittels allg. Formel

$$\phi(\vec{r}_0) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{\mathbb{R}^3} \frac{\delta(\vec{r})}{|\vec{r}_0 - \vec{r}|} d^3\vec{r}$$

erhalten wir für  $S(\vec{r}) \equiv S_{\vec{d}}(\vec{r}) \stackrel{6)}{=} - \langle \vec{d}, \text{grad } S(\vec{r}) \rangle :$

$$\phi(\vec{r}_0) = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left\langle \vec{d}, \int_{\mathbb{R}^3} \frac{\text{grad } S(\vec{r})}{|\vec{r} - \vec{r}_0|} d^3\vec{r} \right\rangle$$

$$\stackrel{\uparrow}{=} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left\langle \vec{d}, \text{grad} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_0|} \Big|_{\vec{r}=\vec{r}_0} \right\rangle$$

siehe Vulsj 5)

$$\stackrel{\uparrow}{=} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left\langle \vec{d}, -\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_0|^2} \frac{\vec{r} - \vec{r}_0}{|\vec{r} - \vec{r}_0|} \Big|_{\vec{r}=\vec{r}_0} \right\rangle = \frac{\langle \vec{d}, \hat{r}_0 \rangle}{4\pi\epsilon_0 r_0^3}$$

$$\text{grad } f(|\vec{r} - \vec{r}_0|) = f'(|\vec{r} - \vec{r}_0|) \frac{\vec{r} - \vec{r}_0}{|\vec{r} - \vec{r}_0|}$$

d.h.

$$\phi(\vec{r}) = \frac{\langle \vec{d}, \hat{r} \rangle}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r^2}$$

## 8) Beweis der Potenzialformel

$$\phi(\vec{r}) \stackrel{!}{=} \int_{\mathbb{R}^3} S(\vec{r}') G(\vec{r} - \vec{r}') d^3\vec{r}' \quad (1)$$

- Greensche Fkt.  $G(\vec{r})$  erfüllt (als Potenzial der Einheitspunktladung in  $\vec{0}$ ) die Poisson-Gl

$$\Delta G(\vec{r}) = -S(\vec{r}) \quad (\epsilon_0 = 1)$$

$$\text{also auch } \Delta G(\vec{r} - \vec{r}_0) = -S(\vec{r} - \vec{r}_0) ; \quad (2)$$

zu zeigen:  $\Delta \phi(\vec{r}) \stackrel{!}{=} -S(\vec{r})$  (wobei  $\phi(\vec{r})$  nach Gl. (1))

→

$$\Delta \phi(\vec{r}) \stackrel{(1)}{=} \Delta \int_{\mathbb{R}^3} \delta(\vec{r}') G(\vec{r} - \vec{r}') d^3\vec{r}'$$

$$= \int_{\mathbb{R}^3} \delta(\vec{r}') \Delta G(\vec{r} - \vec{r}') d^3\vec{r}'$$

$\uparrow$   
 $\Delta = \sum_i \frac{\partial^2}{\partial x_i^2}$  linear

$$\stackrel{(2)}{=} - \int_{\mathbb{R}^3} \delta(\vec{r}') \delta(\vec{r} - \vec{r}') d^3\vec{r}'$$

$$= - \int_{\mathbb{R}^3} \delta(\vec{r}') \delta(\vec{r}' - \vec{r}) d^3\vec{r}' = -\delta(\vec{r}) \quad \checkmark$$

Wegen  $G(\vec{r} - \vec{r}') = \frac{1}{4\pi} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} \rightarrow 0$  für  $|\vec{r}'| \rightarrow \infty$

erfüllt  $\phi(\vec{r})$  nach Gl. (1) auch Standardrandbedingung.

Wir schließen mit einer kurzen Erläuterung des Begriffs Distribution in der Mathematik:

Distribution  $D$  (in  $\mathbb{R}$ ) := lineare Abb.  $D: \mathcal{T} \rightarrow \mathbb{R}$   
 $f \mapsto D[f]$

hierbei ist  $\mathcal{T}$  der Raum der sog. Testfunktionen auf  $\mathbb{R}$ :

$f: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  ist Testfunktion g.d.w.  $f$  bel. oft diff. bar

ist und zudem nur auf einer kompakten Teilmenge von  $\mathbb{R}$  verschieden von 0 ist

## Beispiele

- 1) für jede (hinreichend glatte) Fkt  $u: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  ist die reguläre Distribution  $R_u$  erklärt durch

$$R_u[f] := \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) u(x) dx$$

┌  $R_u$  Distribution, da für  $f, g \in \mathcal{T}$ ,  $\lambda \in \mathbb{R}$ :

1)  $\int_{-\infty}^{+\infty} f(x) u(x) dx \in \mathbb{R}$

2) 
$$R_u[f+g] = \int_{-\infty}^{+\infty} (f(x)+g(x)) u(x) dx$$
$$= \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) u(x) dx + \int_{-\infty}^{+\infty} g(x) u(x) dx$$

$$= R_u[f] + R_u[g],$$

3) 
$$R_u[\lambda f] = \int_{-\infty}^{+\infty} (\lambda f(x)) u(x) dx$$

$$= \lambda \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) u(x) dx = \lambda R_u[f]$$

Bem.: eine Distribution, die nicht mittels einer geeigneten Fkt.  $u$  als reguläre Distribution  $R_u$  geschrieben werden kann, heißt singulär.

- 2)  $\delta$ -Distribution an der Stelle  $x_0$ :  $\delta_{x_0}: \mathcal{T} \rightarrow \mathbb{R}$

erklärt durch

$$\delta_{x_0}[f] := f(x_0)$$

$\delta_{x_0}$  ist singuläre Distribution und tatsächlich

Grenzdistribution der regulären Distributionen  $\delta_{x_0, \varepsilon}$ ,

erklärt für  $\varepsilon > 0$  durch

$$\delta_{x_0, \varepsilon} [f] := \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta_{\varepsilon}(x-x_0) dx$$

↑  
regularisierte  $\delta_{\varepsilon}$  Fkt. aus VLsg. 5

$$\boxed{\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \delta_{x_0, \varepsilon} \stackrel{!}{=} \delta_{x_0}}$$

┌ denn

$$\delta_{x_0, \varepsilon} [f] \equiv \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta_{\varepsilon}(x-x_0) dx \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} f(x_0) \equiv \delta_{x_0} [f] \quad \rfloor$$

Die Ableitung einer allg. Distribution  $D$  ist erklärt

durch

$$\boxed{\frac{\partial}{\partial x} D [f] := - D \left[ \frac{\partial f}{\partial x} \right]}$$

┌ denn das läuft im Falle einer regulären Distribution  $R_u$  genau auf Ableitung der Funktion  $u$  hinaus:

$$\frac{\partial}{\partial x} R_u [f] \stackrel{\text{Def.}}{=} - R_u \left[ \frac{\partial f}{\partial x} \right] = - \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\partial f}{\partial x}(x) u(x) dx$$

$$= \underbrace{- f(x) u(x) \Big|_{-\infty}^{+\infty}}_{=0, \text{ da } f \text{ Testfkt.}} + \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \frac{\partial u}{\partial x}(x) dx = R_{\frac{\partial u}{\partial x}} [f] \quad \rfloor$$