



Zusatzvorlesungen:

- Z-1 Ein- und mehrdimensionale Integration
- Z-2 Gradient, Divergenz und Rotation
- Z-3 Gaußscher und Stokesscher Integralsatz
- Z-4 **Kontinuitätsgleichung**
- Z-5 Elektromagnetische Felder an Grenzflächen
- Z-6 Berechnung von Magnetfeldern

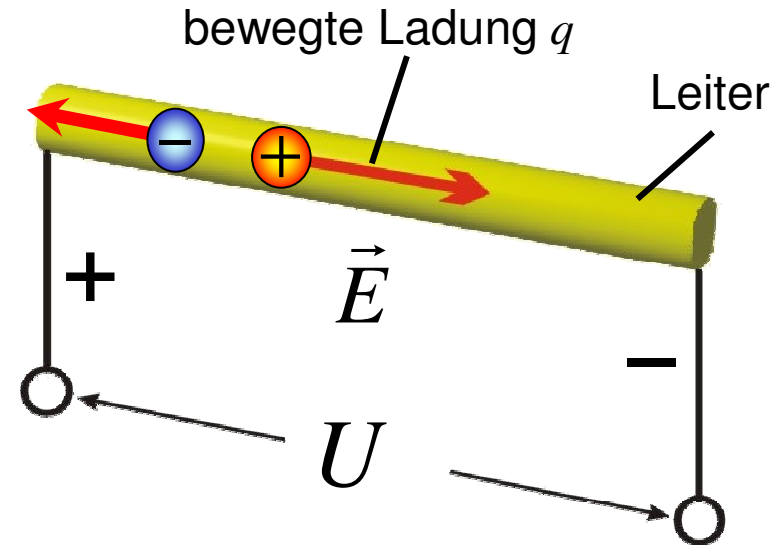
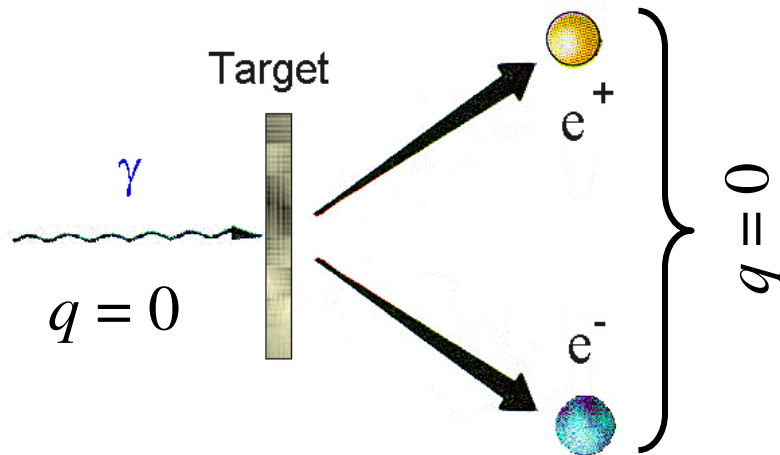
Z-4 Kontinuitätsgleichung

Z-4.1 Einführung

In einem abgeschlossenen System gilt der Satz von der Erhaltung der Gesamtladung:

$$\sum_{i=1}^N q_i = \text{const.}$$

Beispiel: Paarerzeugung



Wenn an einen Leiter eine Potentialdifferenz angelegt wird, dann bewegen sich die Ladungsträger.

Definition und Einheit des Stromes:

$$I = \frac{dQ}{dt} \quad [I] = 1 \frac{\text{C}}{\text{s}} = 1 \text{ Ampere}$$

Z-4.2 Knotenregel

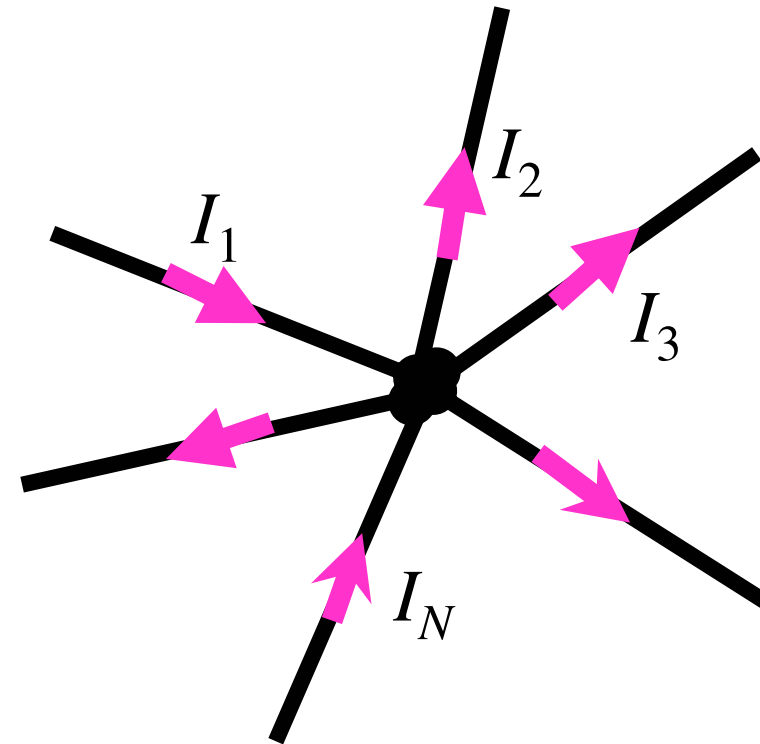
In jedem Knoten einer elektrischen Schaltung gilt die Ladungserhaltung, da sich in einem Leiter die Ladungen gleichmäßig verteilen und es somit nicht zu „Ladungsanhäufungen“ kommen kann. Es gilt also:

$$\sum_{i=1}^N q_i = q_{\text{Knoten}} = \text{const.}$$

$$\Rightarrow \sum_{i=1}^N \frac{dq_i}{dt} = \frac{dq_{\text{Knoten}}}{dt} = 0$$

In jedem Knoten verschwindet daher die Summe aller N Ströme:

$$\sum_{i=1}^N I_i = 0$$

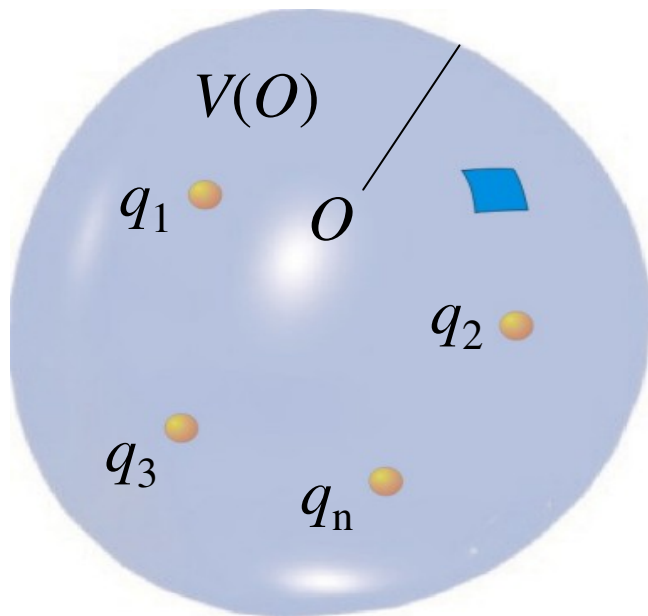


Die Kirchhoffsche Knotenregel ist also eine direkte Konsequenz aus der Ladungserhaltung. Wir werden die Ladungserhaltung jetzt noch allgemeiner formulieren.

Z-4.3 Ladungsdichte

Bei einer kontinuierlichen Ladungsverteilung integriert man über alle Ladungselemente dq im von der geschlossenen Oberfläche O umschlossenen Volumen:

$$\sum_{i=1}^n q_i \Rightarrow \iiint_{V(O)} dq$$



Mit der Ladungsdichte

$$\rho(\vec{r}) = \frac{dq(\vec{r})}{dV}$$

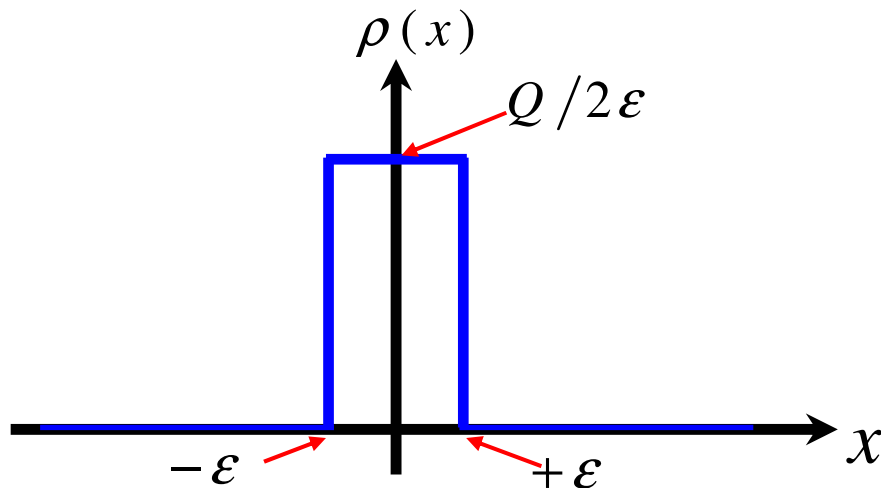
folgt das Volumenintegral:

$$\iiint_{V(O)} dq = \iiint_{V(O)} \rho(\vec{r}) dV$$

Beispiel: Ladungsdichte einer Punktladung (eindimensional)

Wir betrachten eine Ladungsdichte (Ladung pro Länge):

$$\rho(x) = \begin{cases} \frac{Q}{2\epsilon} & \text{für } |x| \leq \epsilon \\ 0 & \text{für } |x| > \epsilon \end{cases}$$



Die Ladung Q ist also im Raumbereich der Länge 2ϵ konzentriert. Die gesamte im Raum vorhandene Ladung q_{ges} ergibt sich durch Integration über das Volumen (in 1D ist dies eine Länge):

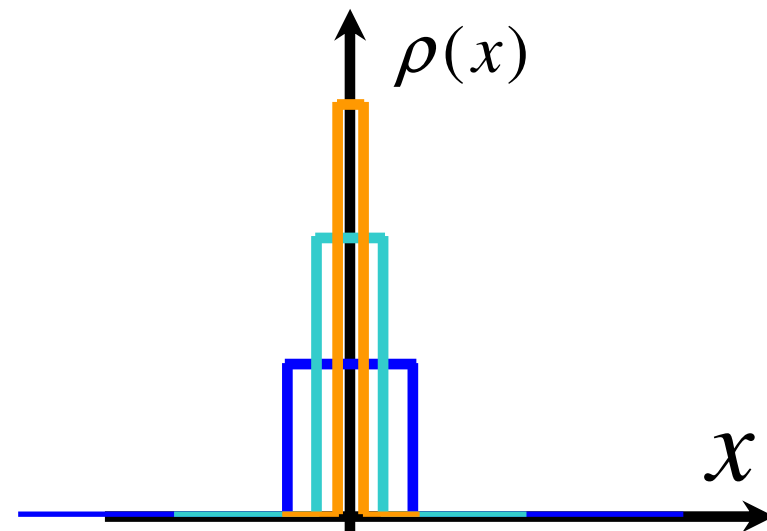
$$\int_{-\infty}^{+\infty} \rho(x) dx = \int_{-\epsilon}^{+\epsilon} \frac{Q}{2\epsilon} dx = \frac{Q}{2\epsilon} 2\epsilon = Q$$

Für $\epsilon \rightarrow 0$ ziehen sich die Kurven immer mehr zusammen, wobei aber natürlich die Fläche Q unter der Kurve konstant bleibt.

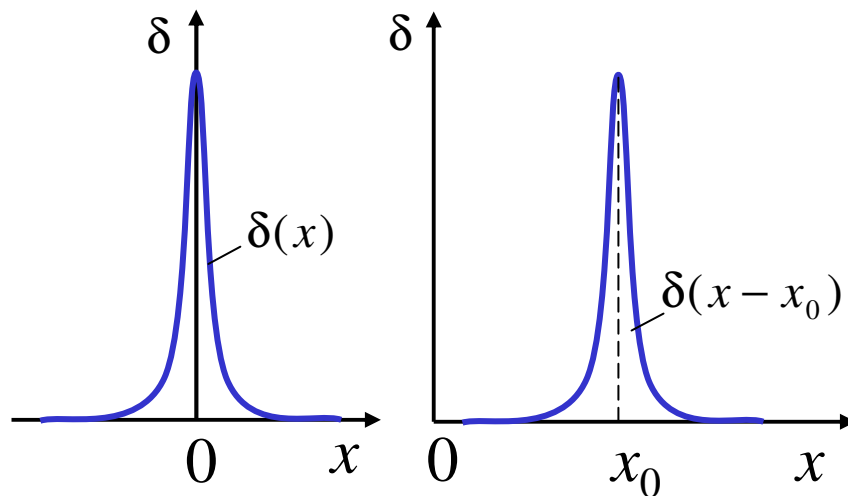
Die Ausdruck für Q hängt nicht von der Intervalllänge ϵ ab. Die Ladungsdichte

$$\rho(x) = \begin{cases} \frac{Q}{2\epsilon} & \text{für } |x| \leq \epsilon \\ 0 & \text{für } |x| > \epsilon \end{cases}$$

kann daher für $\epsilon \rightarrow 0$ als Ladungsdichte einer Punktladung interpretiert werden.



Dies kann auch mit kontinuierlichen Funktionen, die an einer Stelle einen „scharfen Reflex“ haben erreicht werden.



Die δ -Funktion (Delta-Funktion) ist eine infinitesimale „Nadelfunktion“, die am Argument x_0 über alle Grenzen wächst und außerhalb, d.h. für $x \neq x_0$, verschwindet. Dabei muss aber immer gelten:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) dx = 1$$

Die δ -Funktion kann als „Grenzwert“ von kontinuierlichen, „normalen“ Funktionen aufgefasst werden. Diese Darstellung ist aber nicht eindeutig. Beispielsweise gilt:

$$\delta(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\pi} \frac{\varepsilon}{x^2 + \varepsilon^2}, \quad \delta(x) = \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{\pi} \frac{\sin(Lx)}{x}$$

$$\delta(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{\sqrt{2\pi\varepsilon}} \exp\left(-\frac{x^2}{2\varepsilon^2}\right)$$

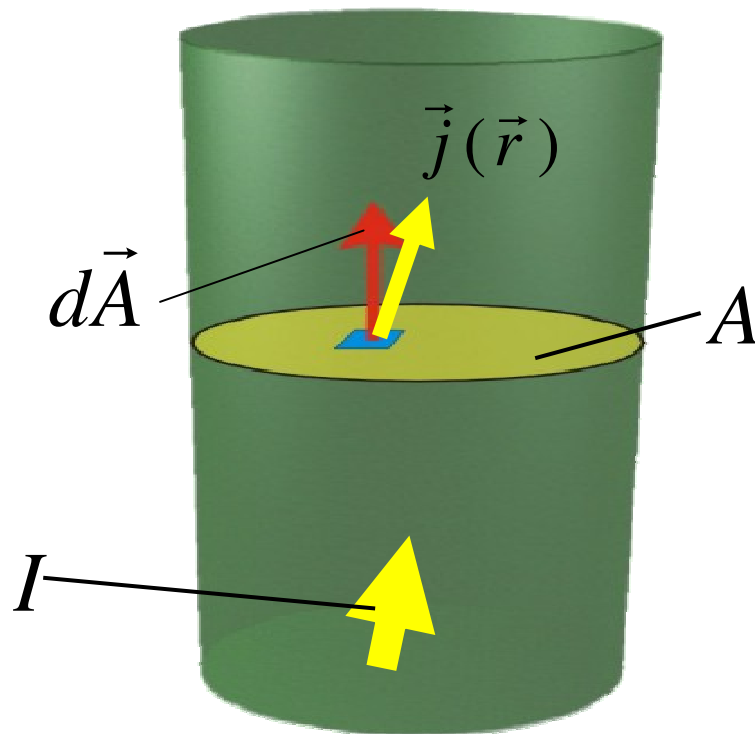
Für die Integrale über diese Funktionen ergibt sich jeweils:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\pi} \frac{\varepsilon}{x^2 + \varepsilon^2} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\pi} \frac{\sin(Lx)}{x} dx$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi\varepsilon}} \exp\left(-\frac{x^2}{2\varepsilon^2}\right) dx = 1$$

Z-4.4 Stromdichte

Die Stromdichte \vec{j} ist ein Vektor, der in Richtung des Stromflusses zeigt.



Der Strom dI , der durch eine Fläche dA fließt ist gegeben durch:

$$dI = \vec{j} \cdot d\vec{A}$$

Dieser Zusammenhang definiert den Vektor der Stromdichte. Dabei ist der Vektor des Flächenelementes wie vorher beim elektrischen Fluss definiert.

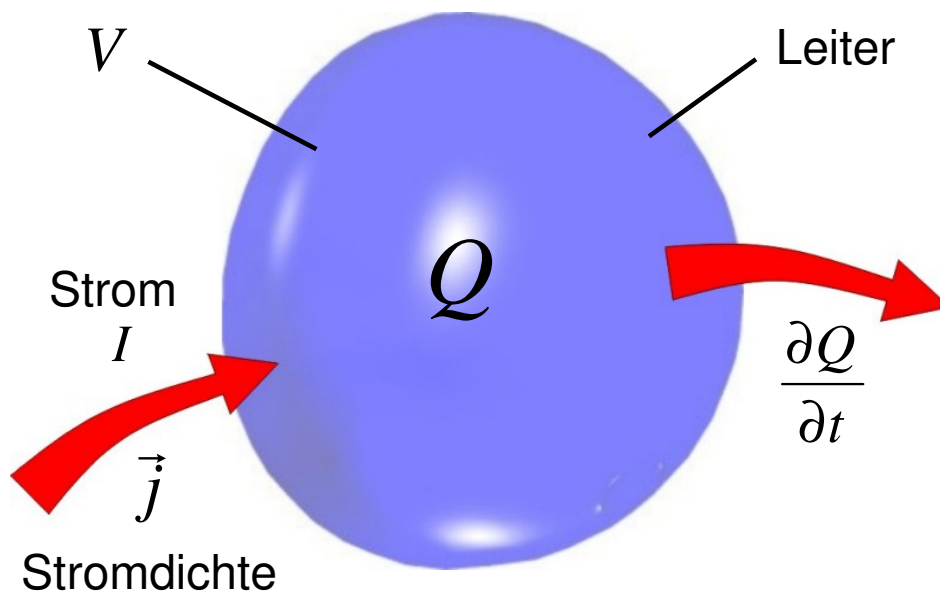
Der Gesamtstrom I , der durch eine Fläche A fließt, lässt sich mit der Stromdichte dann folgendermaßen ausdrücken:

$$I = \iint_A \vec{j} \cdot d\vec{A}$$

Wenn der Strom überall konstant ist und senkrecht durch die Fläche A fließt, dann gilt einfach: $j = I/A$

Z-4.5 Ladungserhaltung im abgeschlossenen Volumen

Wir betrachten ein abgeschlossenes Volumen V , in dem sich eine konstante Ladungsmenge Q befindet, und in das ein Strom I hineinfließt.



Die Ladung im Volumen ist:

$$Q = \iiint_V \rho dV$$

In das Volumen V fließt der Strom:

$$I = \iint_A \vec{j} \cdot d\vec{A}$$

Da die Gesamtladung Q im abgeschlossenen Volumen V erhalten bleiben soll, gilt für die Änderung der Ladung im Volumen:

$$I + \frac{\partial Q}{\partial t} = 0$$

Einsetzen für Q und I ergibt:

$$\iint_A \vec{j} \cdot d\vec{A} + \frac{\partial}{\partial t} \left(\iiint_V \rho(\vec{r}, t) dV \right) = 0$$

Wegen des Gaußschen Satzes gilt:

$$\iint_A \vec{j} \cdot d\vec{A} = \iiint_{V(A)} (\vec{\nabla} \cdot \vec{j}) dV$$

Einsetzen in die letzte Gleichung liefert:

$$\iiint_V (\vec{\nabla} \cdot \vec{j}(\vec{r}, t)) dV + \iiint_V \frac{\partial \rho(\vec{r}, t)}{\partial t} dV = 0$$

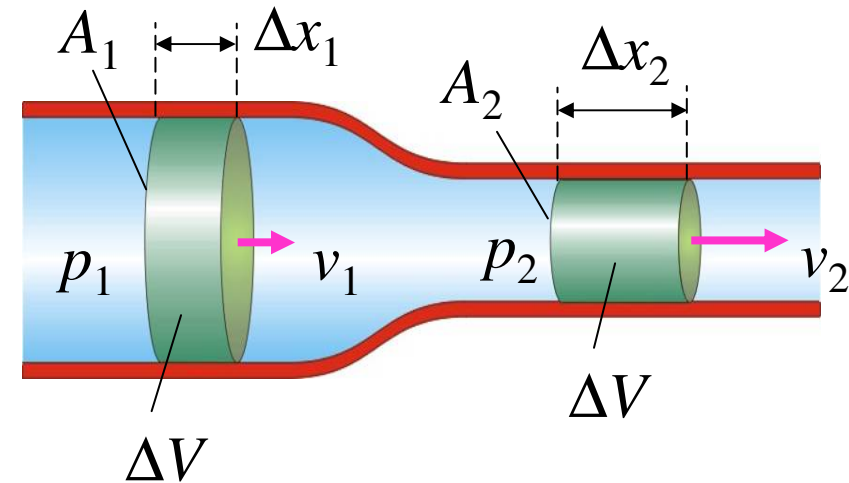
Da die Integranden gleich sein müssen, ergibt sich so die Kontinuitätsgleichung für den Zusammenhang zwischen der Strom- und der Ladungsdichte:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{j}(\vec{r}, t) + \frac{\partial \rho(\vec{r}, t)}{\partial t} = 0$$

Im Fall der Magnetostatik ($\partial/\partial t = 0$) gilt:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{j}(\vec{r}) = 0$$

Für inkompressible Flüssigkeiten drückt die Kontinuitätsgleichung die Massenerhaltung aus:



Die Kontinuitätsgleichung besagte hier

$$A_1 v_1 = A_2 v_2 = \text{const.}$$

Für 3D kompressible Flüssigkeitsströmungen gilt dagegen allgemein:

$$\rho \vec{\nabla} \cdot \vec{v} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$