

Klassische Physik 2

Elektrodynamik

SS2013

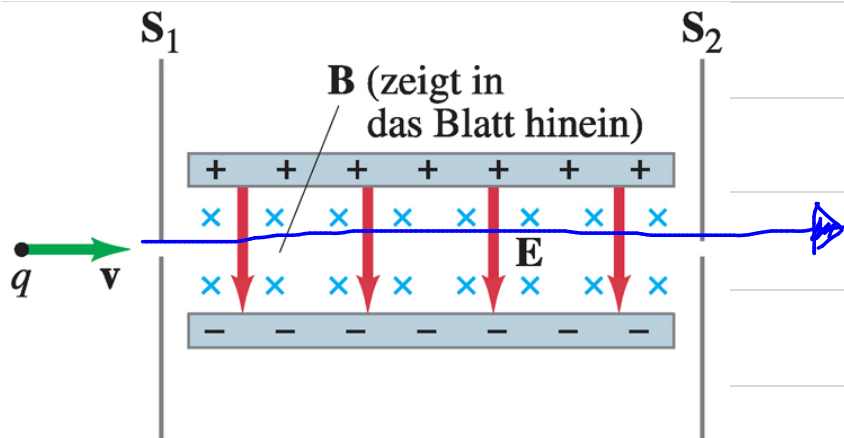
Johannes Blümer

v12 11. Juni

KIT-Centrum Elementarteilchen- und Astroteilchenphysik KCETA

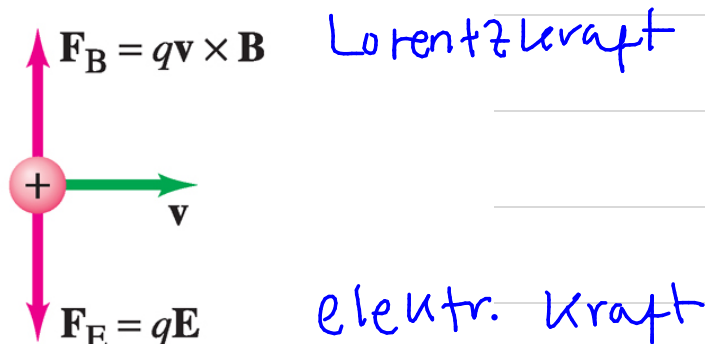


Geschwindigkeitsfilter



nur Teilchen mit der
„richtigen“ treten aus
Blende S2 aus

(a)



Lorentzkraft
elekt. Kraft

Kräfte addieren
sich

Gleichgewicht: $F_B + F_E = 0$

(b)

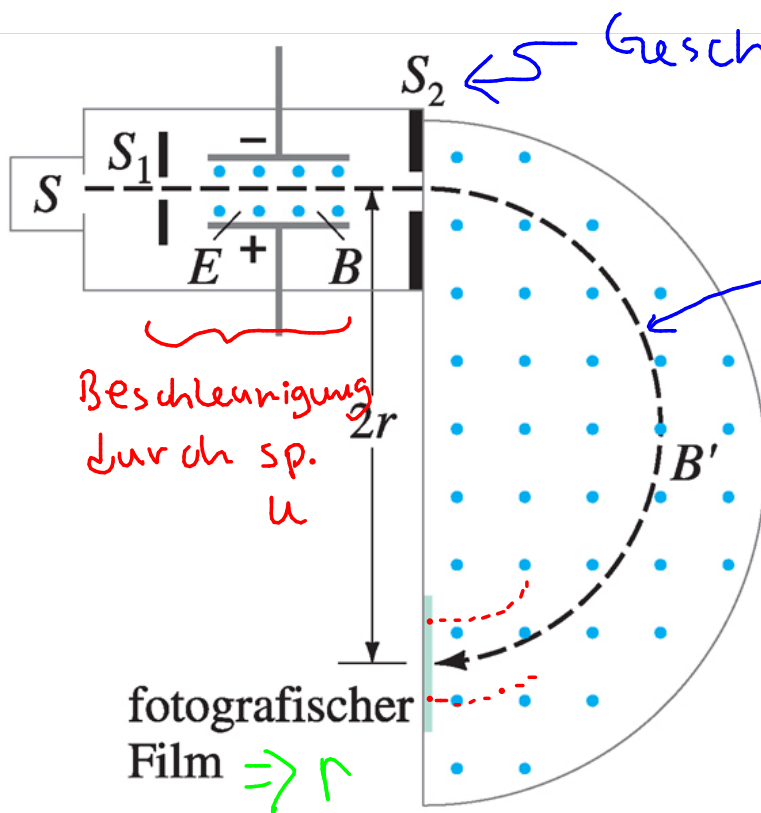
↳ Gesamtkraft = $q (\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B}) = 0$

q fällt heraus alle senkrecht aufeinander

Masse, Ladung
spielen keine Rolle

$E + v \cdot B = 0 \Rightarrow \boxed{v = -\frac{E}{B}}$

Massenspektrometer



Geschwindigkeitsfilter

Kreisbahnen im homogenen Magnetfeld

$$q \cdot v \cdot B = \frac{m \cdot v^2}{r} \Rightarrow v = \frac{q}{m} B \cdot r$$

$$\frac{m}{q} = \frac{B \cdot r}{v}$$

aus der Beschl. Strecke
 $qU = \frac{1}{2} m v^2$

$$\frac{m}{q} = \frac{2U}{v^2} = \frac{2U \cdot m^2}{q^2 B^2 r^2}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{m}{q} = \frac{B^2 \cdot r^2}{2U}}$$

Film: Messung von r
 $\Delta m \rightarrow \Delta r$

Beispiel: Trennung von Nickel-Isotopen:

$^{58}\text{Ni}^{+}$ und $^{60}\text{Ni}^{+}$, jeweils $q = +e$

$$U = 3\text{ kV}, \quad B = 0,12\text{ T}$$

$$r = \frac{1}{B} \sqrt{\frac{2mU}{q}} = \dots = 500\text{ mm}, \quad \text{Abmessungen} \propto \frac{1}{B}$$

Auflösung = betr. r_{60} / r_{58}

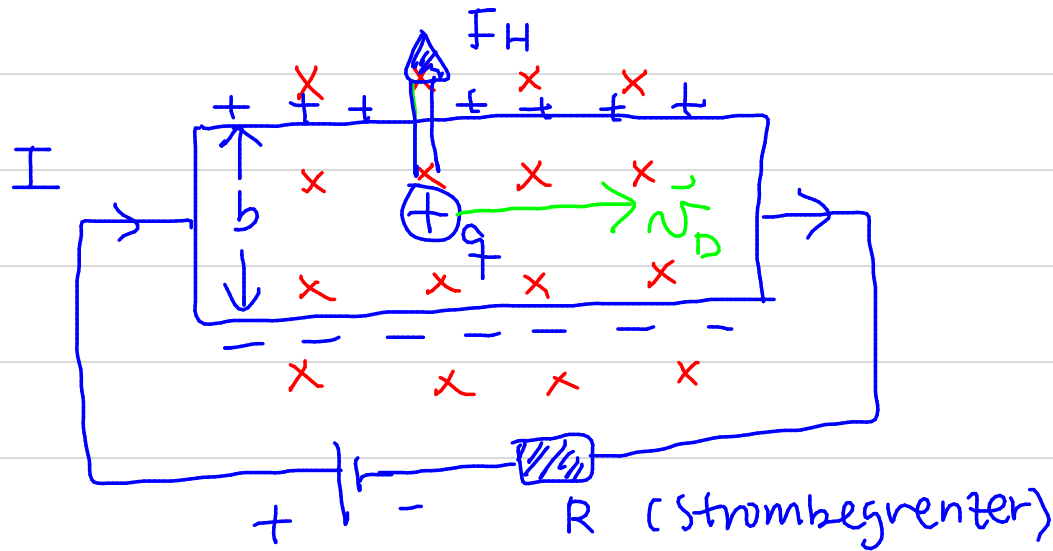
$$= \sqrt{\frac{m_{60}}{m_{58}}} \approx \sqrt{\frac{60}{58}} \approx 1,017$$

d.h. Ni-Isotope treffen um

$2\Delta r \sim 16\text{ mm}$ ein.

Hall-Effekt

= Trennung von Ladungsträgern in Stromdurchflossenen Material durch B-Feld und Aufbau einer Querspannung



F_H : Hall-Kraft
[\equiv Lorentzkraft]

$$F_H = q \cdot v_D \cdot B$$

⊕ „nach oben“ \Rightarrow Lad. trennung & el. Feld E
Gleichgewicht: $F_H = q \cdot E$

$$q v_D \cdot B = q \cdot E$$

$E \rightarrow$ Potentialdifferenz $E \cdot b$ über Streifenbreite b

$$U_H = E \cdot b \quad \text{„Hall-Spannung“}$$

$$U_H = E \cdot b = v_D \cdot B \cdot b$$

Größenordnung von U_H :

v_D typ. 10^{-5} m s^{-1} in Metallen

$$B = 1 \text{ T}, \quad b = 1 \text{ cm} \Rightarrow U_H \approx 0,1 \mu\text{V}$$

Hall-Spannung $\Rightarrow \sigma, n!$

$$I = n \cdot q \cdot v_D \cdot A, \quad A = \text{Streifenquerschnitt}$$

$$A = b \cdot d, \quad d = \text{Streifenstärke}$$

$$q = e$$

$$\hookrightarrow n = \frac{I}{A \cdot q \cdot v_D} = \frac{I}{b \cdot d \cdot e \cdot v_D}$$

$$\Rightarrow n = \frac{I \cdot B}{e \cdot d \cdot U_H}$$

vgl. oben
 $b \cdot v_D = \frac{U_H}{B}$

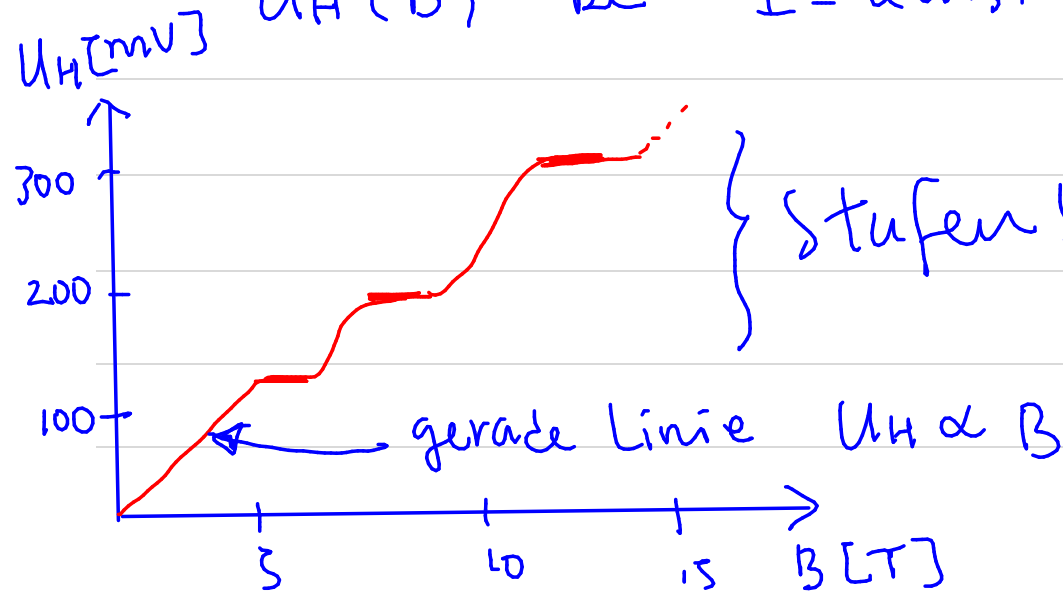
$$\Leftrightarrow U_H = \frac{IB}{n \cdot e \cdot d} = A_H \cdot \frac{IB}{d}$$

"Hall-konstante" $A_H = \frac{1}{n \cdot e}$

vgl. Leitfähigkeit von Leitern, $\sigma = n \cdot e \cdot \mu$
 (μ früher b) $\Rightarrow A_H = \mu / \sigma$

Quanten-Hall-Effekt (v. Klitzing 1980)

$U_H(B)$ bei $I = \text{konst (25 mA)}$, $T = 1.39 \text{ K}$



Hall-Widerstand:

$$R_H = \frac{U_H}{I} = \frac{R_K}{N}, \quad N=1,2,3,\dots$$

$$R_K = \frac{h}{e^2} = 25813 \Omega$$

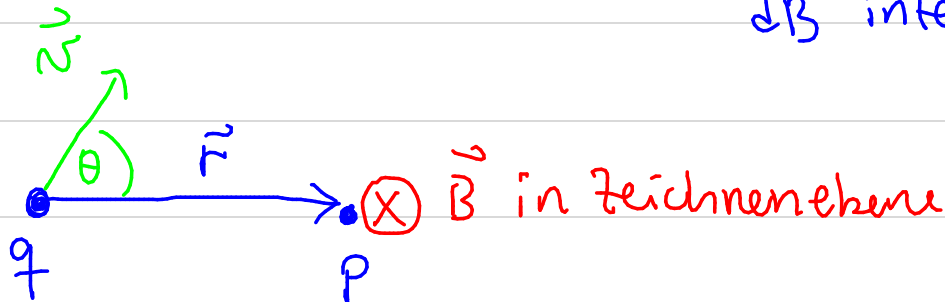
v. Klitzing-konstante R_K
 auf 10^{-9} messbar

⇒ Def. von μ_0 so, daß

$$R_K \equiv 25812,807 \Omega$$

Das Magnetfeld bewegter Punktladungen

später = Strom aus bewegten
Punktladungen aufbauen,
dB integrieren.



P mit Ortsvektor \vec{r} von
der bewegten Ladung her

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{q \cdot \vec{v} \times \hat{r}}{r^2}$$

$$\hat{r} = \frac{\vec{r}}{r}$$

in Analogie
zum elektr. Feld
einer
Punktladung

$$\mu_0 = \underbrace{4\pi}_{\text{Konvention}} \cdot 10^{-7} \frac{\text{Tm}}{\text{A}} = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{N}}{\text{A}^2}$$

« Konvention über 4π »

Das Magnetfeld von Strömen: Das Biot-Savart'sche Gesetz

Erinn. $d\vec{F} = I \cdot d\vec{s} \times \vec{B}$ Kraftwirkung auf Stromelemente im B-Feld

Jetzt = Punktladung \rightarrow Stromelement

$$q \cdot \vec{v} \hat{=} I \cdot d\vec{s}$$

$$\vec{B}(\vec{r}) \rightarrow d\vec{B}$$

alle $I \cdot d\vec{s}$ tragen zu \vec{B} bei

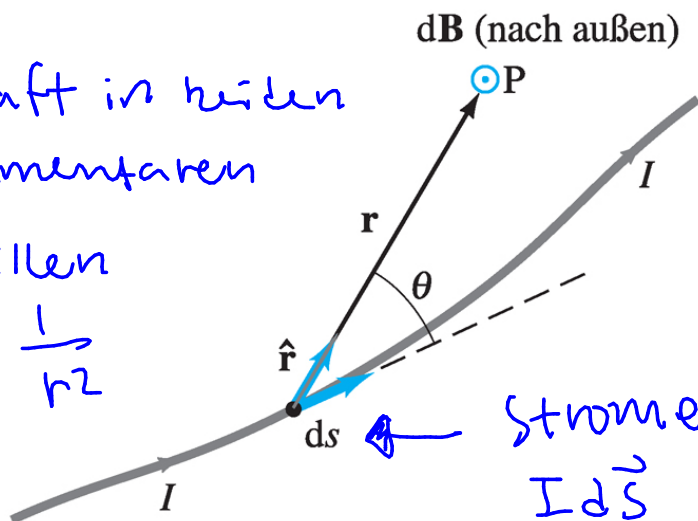
$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I \cdot d\vec{s} \times \hat{r}}{r^2}$$

Biot-Savart-Gesetz

\Rightarrow Feld realer Ströme durch Integration!

* Kraft in beiden elementaren

Fällen $\sim \frac{1}{r^2}$



Stromelement-
 $I d\vec{s}$
lokale Richtung vom I

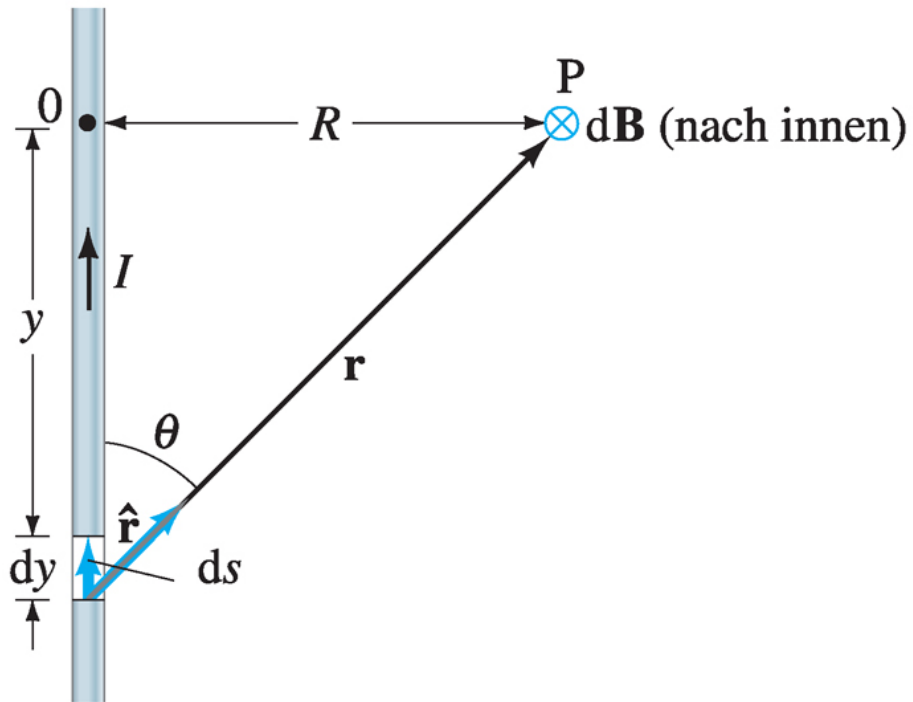
$$d\vec{B} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \cdot \frac{ds \cdot \sin\theta}{r^2}$$

\downarrow dann

$$\vec{B} = \int d\vec{B}$$

Biot-Savart-Gesetz $\hat{=} \text{Coulomb}$

Magnetfeld eines geraden Leiters



Magnetfeld einer Leiterschleife

