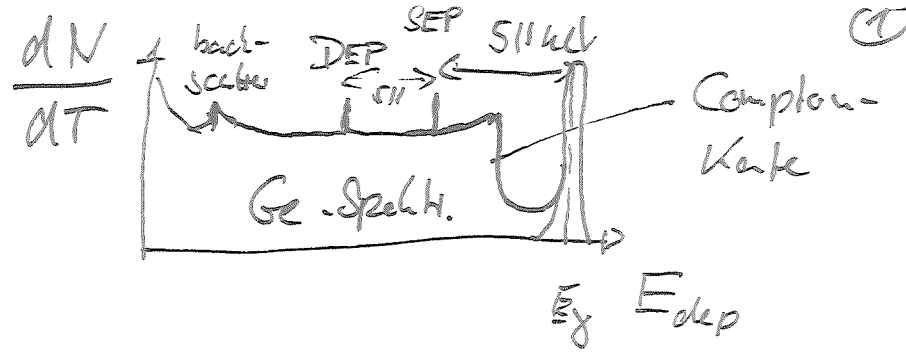
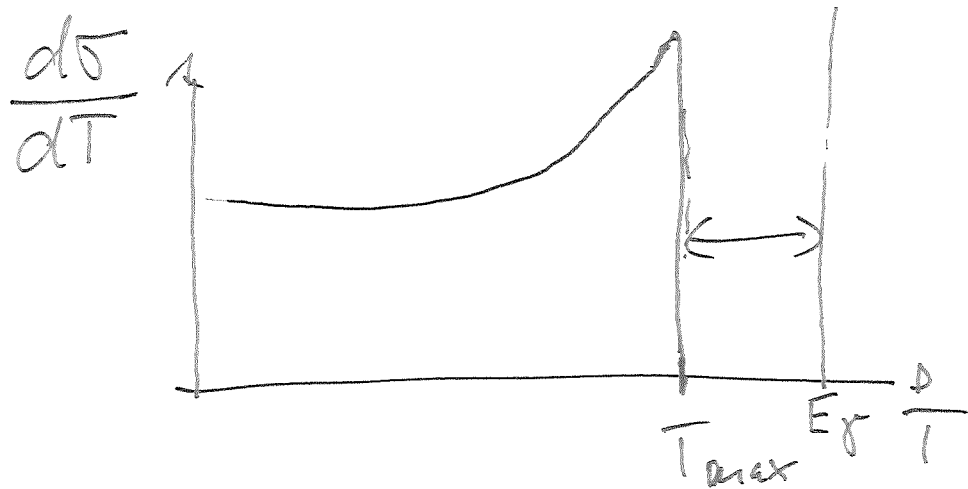


# Compton Streuung

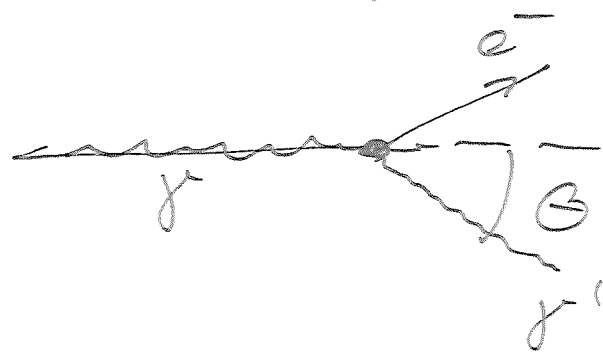
$$E_{\gamma'} = \frac{E_{\gamma}}{1 + \frac{E_{\gamma}}{m_e c^2} (1 - \cos \theta)}$$

"backscattering": 



$$T_{e \max} = E_{\gamma} - E_{\gamma}(\theta = \pi)$$

$$= \frac{2 E_{\gamma}^2}{2 E_{\gamma} + m_e c^2}$$



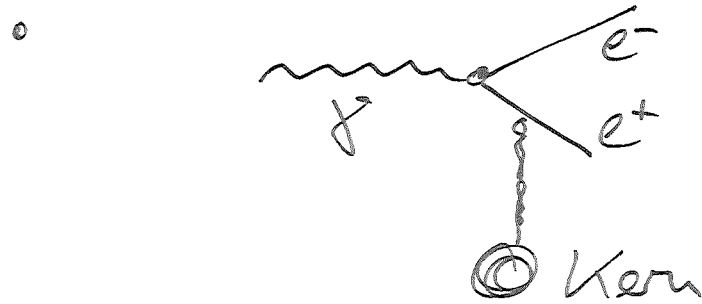
WQ wird mittels QED berechnet "Klein-Nishina Gleichung"

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{\tau_e^2}{2} \frac{1}{\left[1 + \gamma(1 - \cos \theta)\right]^2} \left(1 + \cos^2 \theta + \frac{\gamma^2 (1 - \cos \theta)^2}{1 + \gamma(1 - \cos \theta)}\right)$$

$$\gamma = E_{\gamma} / m_e c^2, \quad \tau_e = \frac{e^2}{m_e c^2} = 2.8 \cdot 10^{-15} \text{ m}$$

## d) Paarerzeugung $E_\gamma > 2m_e c^2 \approx 1,02 \text{ MeV}$

- dominiert für große Energien



nur in Gegenwart eines Stoßpartners möglich, da im System Photon-Teilchenpaar die Erhaltung von Energie & Impuls nicht gewährleistet ist.

für hohe Energien

$$\sigma_{\text{Paar}} \approx (4 \times r_e^2) Z^2 \left( \frac{7}{9} \ln \frac{183}{Z^{1/3}} \right)$$

## e) Kernphotoeffekt

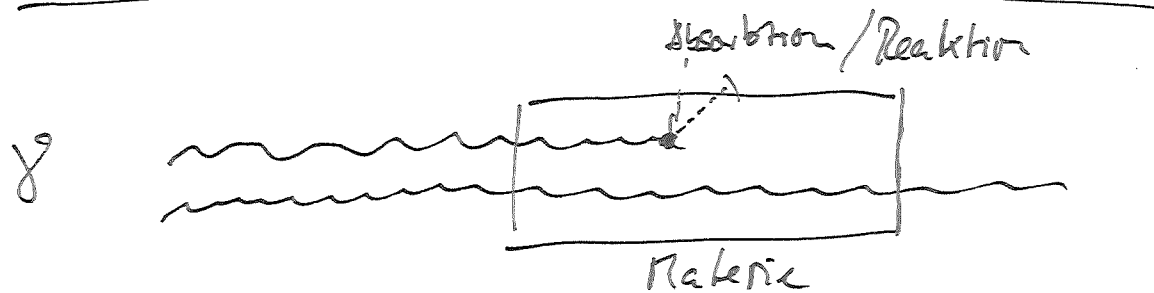
seltener im vgl. mit anderen Photoreaktionen.

Photon wird von Kern absorbiert und Neutronen werden nach Reaktion emittiert ( $\gamma, n$ )-Prozess

Vgl. Riesenresonanz (kollektive Kernanregung)  
bei  $\approx 20 \text{ MeV}$

(3)

## Abschwächung und Koeffizient



$$\sigma_{\text{tot}} = \sigma_{\text{photo}} + \sigma_{\text{Compton}} + \sigma_{\text{paar}} (+ \dots)$$

Wahrscheinlichkeit für eine Reaktion eines Photons  
in Abschicht der Dicke  $dx$

$$P_{\text{tot}} = \sigma_{\text{tot}} [\text{cm}^2] \cdot N [\text{cm}^{-3}] \cdot dx [\text{cm}]$$

$N$ : Anzahl d. Targetkernen

$$-dJ(x) = J(x) \sigma_{\text{tot}} N dx$$

$$\Rightarrow J(x) = J_0 e^{-\underbrace{(\sigma N x)}_{\lambda_{\text{abs}}}} = J_0 e^{-\frac{x}{\lambda_{\text{abs}}}} = J_0 e^{-\mu x}$$

wobei  $\mu$  der totale Absorptionskoeffizient

$$\mu = \sigma_{\text{tot}} \left( \frac{3 N_A}{A} \right)$$

Konversionslänge (Paarzen/cm) , (Stahlungslänge  
Radiation length)

$$\frac{1}{X_0} \approx \frac{3 N_A}{A} \quad 4 \times Z^2 r_e^2 \quad \text{bzw.} \quad \frac{183}{Z^{1/3}}$$

Wahrscheinlichkeit  $P$ , dass Photon (mit hoher Energie)  
ein  $e^+ e^-$ -Paar

$$P = \sigma_{\text{Paar}} \left( \frac{3 N_A}{A} \right) X_0 = \frac{7}{9}$$

$$\lambda_{\text{Paar}} = \frac{9}{7} \text{ (} X_0 \text{) } \text{ Radiation length}$$

auch  
 $X_0$ : mittlere Entfernung ( $\lambda$ ) in der ein Elektron  
 1/2 seiner Energie verliert

experimentelle Resultate werden durch

$$\underline{X_0} \approx \frac{716,4 \text{ g cm}^{-2} \text{ A}}{Z(Z+1) \ln\left(\frac{287}{\sqrt{E}}\right)}$$

parametrisiert

$$X_0(\text{H}_2\text{O}) \approx 36 \text{ cm}$$

$$X_0(\text{Pb}) \approx 0,56 \text{ cm}$$

$$X_0(\text{Fe}) \approx 1,76 \text{ cm}$$

# Geladene Teilchen

$e^\pm, \mu^\pm, \pi^\pm, \text{Protonen}, \alpha\text{-Teilchen} \dots$  WW in Materie

ER WW mit Elektronen u. Kernen (über Coulomb'sche Wechselwirkung)

$E, E'$  : Eintrittsenergie bzw. Austrittsenergie

$\vec{p}, \vec{p}'$  : " Impuls " " " Impuls

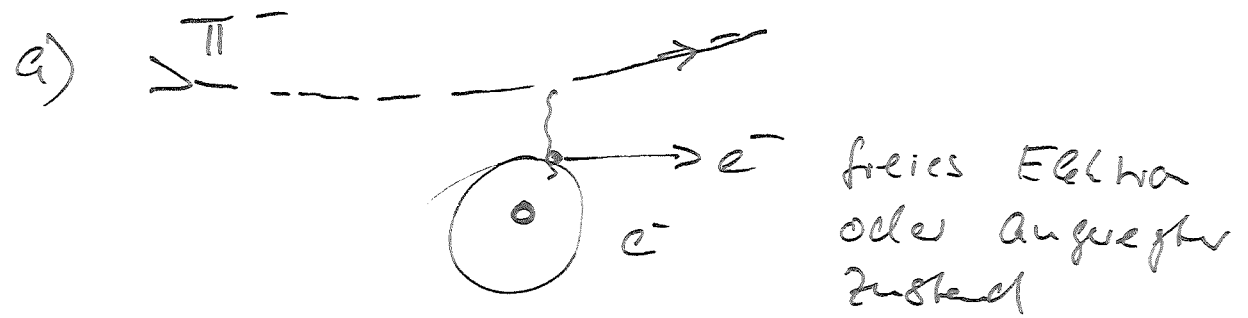


$$E' = E - \Delta E, \quad \Delta E = \text{Energieverlust}$$
$$\Delta \vec{p} \approx \vec{p} - \vec{p}' \quad (\text{Ablenkung})$$

NB. viele WW (Kollision) zw. Teilchen und Materie führen zu Energieverlust und Ablenkung.

$\Rightarrow$  statistische Effekte (Photonen  $\alpha, \beta$ ; stochastische Effekte)

# grundlegende Prozesse:

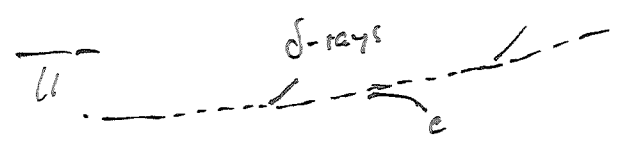


inelastischer Stoß mit atomare Elektron (Ionisation bzw. Anregung)

$W_i$ : notwendige Energie, um ein Elektron-Ion Paar zu erzeugen

Bsp.  $Kr$ :  $W_i \approx \underline{25 eV} \Rightarrow \frac{\Delta E \approx 1 MeV}{40.000 \text{ freie Elektron-Ion Paare}}$

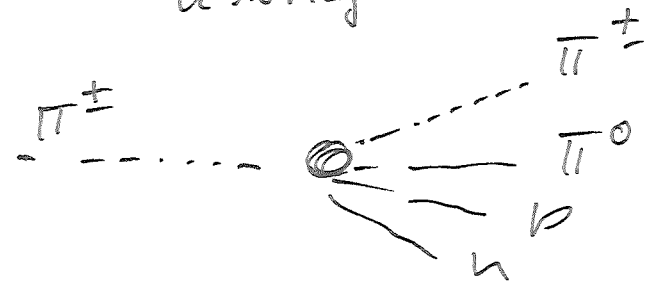
## b) $\delta$ -rays ( $\delta$ -Elektronen)



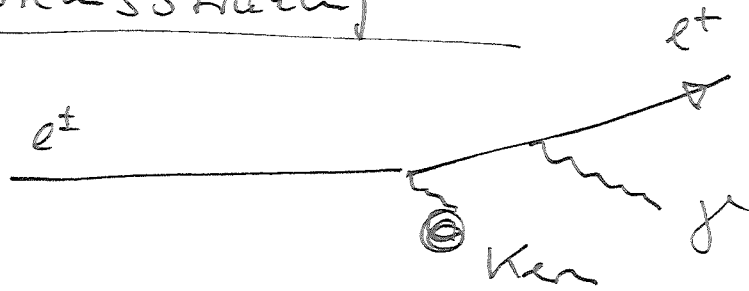
"Knock-on"  
große Energie / Impuls  
übertrag

c) elast. Streuung an Kernen

d) Inelast. " " "



e) Bremsstrahlung



f) Strahlungsemission: Cherenkov- oder Übergangsstrahlung

Energieverlust geladener Teilchen wird  
durch Bethe-Gleichung Formel beschrieben

$$\frac{dE}{dx} = \frac{4\pi N_A z^2 \alpha^2}{m_0^2} \frac{Z}{A} \left\{ \ln \left[ \frac{2m_0^2}{J(1-\beta^2)} \right] - \beta^2 \right\}$$

$Z, v$ : Ladung ( $me$ ) und Geschwindigkeit des Teilchens

$$\beta = v/c, \quad J = \frac{E}{mc^2} = (1-\beta^2)^{-1/2}$$

$N_A$ : Avogadro'sche Zahl

$Z, A$ : Ladungs u. Massenzahl des Atoms des Mediums

$x$ : Weglänge im Medium  $\left(\frac{g}{cm^2}\right)$



$J$  : effektives Ionisationspotential  
 gemittelt über alle Elektronen ( $J \approx 10.7 \text{ eV}$ ) (9)

## Diskussion

- bei nicht-relativist. Energien ist  $\frac{dE}{dx} \propto \frac{1}{\beta} \propto \frac{1}{E}$
- Abnahme  $\frac{dE}{dx}$  mit zunehmender Geschwindigkeit bis  
 $v \approx 0,96c \Rightarrow$  Minimum ;  $E \approx 3 \text{ MeV}$
- für  $v > 0,96c$  Zunahme  $\propto \ln \gamma^2 \left( \frac{dE}{dx} \right)_{\text{min}} \approx 1 - 1,5 \text{ MeV cm}^2 \text{ g}^{-1}$

