

## Lezione 2

# Effetto Compton, effetto fotoelettrico e natura ondulatoria della materia

### 2.1 Formule

#### Scattering Compton

$$\Delta\lambda = \lambda_2 - \lambda_1 = 2\lambda_c \sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (2.1)$$

dove  $\lambda_c = \frac{h}{m_e c}$  è la lunghezza d'onda Compton.

#### Effetto fotoelettrico

$$K = h\nu - W \quad (2.2)$$

$K$  energia cinetica massima,  $W$  funzione lavoro del materiale,  $\nu$  frequenza della radiazione.

#### Natura ondulatoria della materia: relazione di de Broglie

$$\lambda = \frac{h}{p} \quad (2.3)$$

## 2.2 Note sulle formule relativistiche

### 2.2.1 Il quadrivettore spazio

Definiamo il quadrivettore spazio (controvariante  $\Rightarrow$  indici alti)

$$X^\mu = (ct; \mathbf{r}) \quad (2.4)$$

dove notiamo che le componenti  $X^0 = ct$ ,  $X^1 = x$ ,  $X^2 = y$ ,  $X^3 = z$  hanno tutte la dimensione di uno spazio. Grazie alla metrica di Minkowski (valida in relatività ristretta) rappresentata dalla seguente matrice

$$\eta_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (2.5)$$

possiamo trovare il quadrivettore spazio (covariante  $\Rightarrow$  indici bassi)<sup>1</sup>

$$X_\mu = \eta_{\mu\nu} X^\nu = \eta_{\mu 0} X^0 + \eta_{\mu 1} X^1 + \eta_{\mu 2} X^2 + \eta_{\mu 3} X^3 = (ct; -\mathbf{r}) \quad (2.6)$$

La norma del quadrivettore spazio, detta anche quadrintervallo, viene espressa come il seguente prodotto

$$X^\mu X_\mu = X_\mu X^\mu = c^2 t^2 - r^2 = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 \quad (2.7)$$

dove notiamo che, avendo sommato su tutti gli indici covarianti e controvarianti, abbiamo ottenuto un invariante relativistico.

### 2.2.2 Il quadrivettore impulso

Data una particella di energia  $E$  e impulso  $\mathbf{p}$ , trasformazioni di Lorentz possono variare  $E$  (energia) e  $\mathbf{p}$  (quantità di moto) purchè conservino la norma del quadrivettore impulso (detto anche quadrimpulso), definito come:

$$P^\mu = \left( \frac{E}{c}; \mathbf{p} \right) \quad (2.8)$$

Esprimiamo il quadrivettore impulso come il prodotto tra massa a riposo  $m$  della particella e la sua quadrivelocità  $u^\mu$

$$P^\mu = m u^\mu = m \begin{pmatrix} \gamma c \\ \gamma v_x \\ \gamma v_y \\ \gamma v_z \end{pmatrix} \quad (2.9)$$

<sup>1</sup>Convenzione di Einstein: vengono omesse somme su indici ripetuti. Ad esempio  $X^\mu X_\mu = X^0 X_0 + X^1 X_1 + X^2 X_2 + X^3 X_3$ .

dove per definizione abbiamo posto

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} \quad \beta = \frac{v}{c} = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{1}{\gamma^2}}} \quad (2.10)$$

Ne consegue che

$$\frac{E}{c} = \gamma mc \quad \mathbf{p} = \gamma m \mathbf{v} \quad \Rightarrow \quad \frac{|\mathbf{p}|}{E/c} = \frac{|\mathbf{v}|}{c} = \beta \quad (2.11)$$

$E$  definisce l'energia totale (somma di energia cinetica e di energia a riposo), mentre  $K$  rappresenta l'energia cinetica, pertanto (essendo l'energia a riposo pari a  $mc^2$ )

$$K = E - mc^2 = (\gamma - 1) mc^2 \quad (2.12)$$

Per calcolare la norma del quadrimpulso, ovvero  $P^\mu P_\mu$ , si deve far uso del quadrivettore  $P_\mu$  con le componenti basse:

$$P_\mu = \eta_{\mu\nu} P^\nu = \left( \frac{E}{c}; -\mathbf{p} \right) \quad (2.13)$$

dove l'alzamento o l'abbassamento delle componenti é fatto mediante la matrice che rappresenta la metrica di Minkowski, eq. (2.5). In questo modo abbiamo che

$$P^\mu P_\mu = P_\mu P^\mu = \frac{E^2}{c^2} - p^2 \quad (2.14)$$

ed avendo contratto indici alti e bassi abbiamo ottenuto un invariante relativistico. Nel sistema di riferimento in cui la particella è a riposo ( $\mathbf{v}=0$ ). Da eq. (2.11) si avrà:

$$E_{\text{ripos}} = mc^2 \quad p_{\text{ripos}} = 0 \quad (2.15)$$

quindi

$$\text{a riposo: } P^\mu P_\mu = \frac{E_{\text{ripos}}^2}{c^2} - p_{\text{ripos}}^2 = \frac{(mc^2)^2}{c^2} = m^2 c^2 \quad (2.16)$$

dove  $m$  é la massa a riposo della particella. Questo risultato rimane vero in tutti i sistemi di riferimento essendo  $P^\mu P_\mu$  un invariante relativistico. Possiamo quindi sostituire la (2.16) nella (2.14) e ricavare la relazione relativistica che lega l'energia e la quantità di moto di una particella di massa  $m$

$$m^2 c^2 = \frac{E^2}{c^2} - p^2 \Rightarrow E = \sqrt{m^2 c^4 + p^2 c^2} \quad (2.17)$$

## 2.3 Esercizio # 1: Effetto Compton

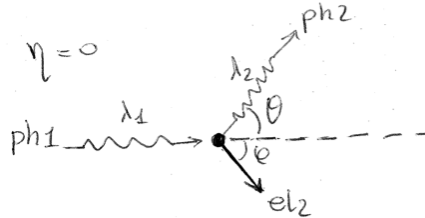
Si consideri lo scattering Compton tra un fotone avente lunghezza d'onda  $\lambda_1$  ed un elettrone dotato di quantità di moto iniziale: i) nulla, ii)  $p_1$  lungo la direzione del fotone incidente, iii)  $p_1$  in direzione opposta alla direzione del fotone incidente.

SOLUZIONE:

Chiamo  $\hat{\mathbf{z}}$  la direzione di propagazione iniziale del fotone (prima di subire l'urto con l'elettrone). I tre casi proposti nell'esercizio possono essere svolti utilizzando lo stesso formalismo, una volta definita la quantità di moto iniziale dell'elettrone come:

$$\mathbf{p}_1^{el} = \eta p_1 \hat{\mathbf{z}} \quad (2.18)$$

il caso i) corrisponde a  $\eta = 0$ , il caso ii) a  $\eta = 1$  ed il caso iii) a  $\eta = -1$ .



Andiamo ora a definire energia ed impulso del fotone e dell'elettrone prima del processo Compton:

$$\frac{E_1^{ph}}{c} = \frac{h\nu_1}{c} = \frac{h}{\lambda_1} \quad \mathbf{p}_1^{ph} = \mathbf{p}_0 = \frac{h}{\lambda_1} \hat{\mathbf{z}} \quad (2.19)$$

$$\frac{E_1^{el}}{c} = \sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_1^{el} \cdot \mathbf{p}_1^{el}} \quad \mathbf{p}_1^{el} \quad (2.20)$$

Analogamente dopo l'urto abbiamo:

$$\frac{E_2^{ph}}{c} = \frac{h\nu_2}{c} = \frac{h}{\lambda_2} \quad \mathbf{p}_2^{ph} = \frac{h}{\lambda_2} \hat{\mathbf{n}} \quad (2.21)$$

$$\frac{E_2^{el}}{c} = \sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_2^{el} \cdot \mathbf{p}_2^{el}} \quad \mathbf{p}_2^{el} \quad (2.22)$$

dove ho definito  $\hat{\mathbf{n}}$  il versore della direzione di moto del fotone uscente.  
 Applichiamo l'ipotesi di urto elastico<sup>2</sup>, ovvero:

$$\begin{aligned} & \left( \begin{array}{l} \text{(conservaz. } \frac{E}{c}) \\ \text{(conservaz. } \mathbf{p}) \end{array} \right) \left\{ \begin{array}{l} \frac{h}{\lambda_1} + \sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_1^{el} \cdot \mathbf{p}_1^{el}} = \frac{h}{\lambda_2} + \sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_2^{el} \cdot \mathbf{p}_2^{el}} \\ \frac{h}{\lambda_1} \hat{\mathbf{z}} + \mathbf{p}_1^{el} = \frac{h}{\lambda_2} \hat{\mathbf{n}} + \mathbf{p}_2^{el} \end{array} \right. \end{aligned} \quad (2.23)$$

Risolviamo il sistema per sostituzione esplicitando dalla seconda equazione:

$$\mathbf{p}_2^{el} = \frac{h}{\lambda_1} \hat{\mathbf{z}} - \frac{h}{\lambda_2} \hat{\mathbf{n}} + \mathbf{p}_1^{el} \quad (2.24)$$

Possiamo quindi calcolare i prodotti scalari  $\mathbf{p}_1^{el} \cdot \mathbf{p}_1^{el}$  e  $\mathbf{p}_2^{el} \cdot \mathbf{p}_2^{el}$  utilizzando la parametrizzazione in eq. (2.18):

$$\mathbf{p}_1^{el} \cdot \mathbf{p}_1^{el} = \eta^2 p_1^2 \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{z}} = \eta^2 p_1^2 \quad (2.25)$$

$$\begin{aligned} \mathbf{p}_2^{el} \cdot \mathbf{p}_2^{el} &= \frac{h^2}{\lambda_1^2} \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{z}} + \frac{h^2}{\lambda_2^2} \hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{n}} + \eta^2 p_1^2 - 2 \frac{h^2}{\lambda_1 \lambda_2} \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}} - 2 \frac{h \eta p_1}{\lambda_2} \hat{\mathbf{n}} \cdot \hat{\mathbf{z}} + 2 \frac{h \eta p_1}{\lambda_1} \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{z}} \\ &= \frac{h^2}{\lambda_1^2} + \frac{h^2}{\lambda_2^2} + \eta^2 p_1^2 - 2 \frac{h^2}{\lambda_1 \lambda_2} \cos \theta - 2 \frac{h \eta p_1}{\lambda_2} \cos \theta + 2 \frac{h \eta p_1}{\lambda_1} \end{aligned} \quad (2.26)$$

dove ho chiamato  $\cos \theta = \hat{\mathbf{z}} \cdot \hat{\mathbf{n}}$ .

Siamo ora pronti ad affrontare la prima equazione del sistema:

$$h \left( \frac{1}{\lambda_1} - \frac{1}{\lambda_2} \right) + \underbrace{\sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_1^{el} \cdot \mathbf{p}_1^{el}}}_{\frac{E}{c}} = \sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_2^{el} \cdot \mathbf{p}_2^{el}} \quad (2.27)$$

elevo al quadrato

$$h^2 \left( \frac{1}{\lambda_1} - \frac{1}{\lambda_2} \right)^2 + \frac{2hE}{c} \left( \frac{1}{\lambda_1} - \frac{1}{\lambda_2} \right) + m^2 c^2 + \eta^2 p_1^2 = m^2 c^2 + \mathbf{p}_2^{el} \cdot \mathbf{p}_2^{el} \quad (2.28)$$

Cancello i termini uguali

$$-\frac{2h^2}{\lambda_1 \lambda_2} + \frac{2hE}{c} \left( \frac{1}{\lambda_1} - \frac{1}{\lambda_2} \right) = 2 \frac{h \eta p_1}{\lambda_1} - 2 \frac{h^2}{\lambda_1 \lambda_2} \cos \theta - 2 \frac{h \eta p_1}{\lambda_2} \cos \theta \quad (2.29)$$

<sup>2</sup>Supponiamo quindi che la radiazione investa l'elettrone sottoforma di corpuscolo detto "fotone". Classicamente invece avrei dovuto considerare assorbimento e riemissione da un'onda elettromagnetica. La descrizione classica tuttavia non basta per descrivere correttamente il fenomeno (si veda libro consigliato Messiah).

divido tutto per due e utilizzo la formula trigonometrica di bisezione  $\cos \theta = 1 - 2 \sin^2 \frac{\theta}{2}$ .

$$\left( \frac{hE}{c} - h\eta p_1 \right) \left( \frac{1}{\lambda_1} - \frac{1}{\lambda_2} \right) = 2 \sin^2 \frac{\theta}{2} \left( \frac{h^2}{\lambda_1 \lambda_2} + \frac{h\eta p_1}{\lambda_2} \right) \quad (2.30)$$

moltiplico tutto per  $\lambda_1 \lambda_2$

$$\left( \frac{hE}{c} - h\eta p_1 \right) (\lambda_2 - \lambda_1) = 2 \sin^2 \frac{\theta}{2} \left( \frac{h^2}{\lambda_1} + h\eta p_1 \right) \lambda_1 \quad (2.31)$$

In questo modo otteniamo che:

$$\Delta \lambda = 2\lambda_1 \frac{\frac{h}{\lambda_1} + \eta p_1}{\frac{E}{c} - \eta p_1} \sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (2.32)$$

$$= 2\lambda_1 \frac{p_o + \eta p_1}{\frac{E}{c} - \eta p_1} \sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (2.33)$$

dove  $\Delta \lambda = \lambda_2 - \lambda_1$  é lo shift della lunghezza d'onda dovuto all'effetto Compton,  $p_o$  é il modulo della quantità di moto iniziale del fotone,  $E$  é l'energia (intesa in senso relativistico) iniziale dell'elettrone.

Nel caso particolare di  $\eta = 0$ , ovvero di quantità di moto iniziale dell'elettrone nulla si ottiene

$$\Delta \lambda = 2\lambda_1 \frac{p_o}{\frac{E}{c}} \sin^2 \frac{\theta}{2} = 2\lambda_1 \frac{h}{\lambda_1} \frac{1}{\frac{mc^2}{c}} \sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (2.34)$$

da cui la ben nota formula:

$$\Delta \lambda = 2\lambda_c \sin^2 \frac{\theta}{2} \quad (2.35)$$

dove  $\lambda_c = \frac{h}{mc}$  é la lunghezza d'onda Compton<sup>3</sup>.

Altri risultati:

$$\frac{E_2^{el}}{c} = \frac{h}{\lambda_1} + \underbrace{\sqrt{m^2 c^2 + \mathbf{p}_1^{el} \cdot \mathbf{p}_1^{el}}}_{\frac{E_1^{el}}{c}} - \frac{h}{\lambda_2} \quad (2.36)$$

$$\mathbf{p}_2^{el} = \frac{h}{\lambda_1} \hat{\mathbf{z}} - \frac{h}{\lambda_2} \hat{\mathbf{n}} + \mathbf{p}_1^{el} \quad (2.37)$$

<sup>3</sup>Per  $m$  si intende la massa a riposo dell'elettrone.

## 2.4 Esercizio # 2: Rinculo

Un fotone di energia  $E = 0.3 \text{ MeV}$  urta frontalmente un elettrone che inizialmente si trova a riposo. Trovare la velocità di rinculo dell'elettrone.

SOLUZIONE:  $0.65 c$

## 2.5 Esercizio # 3: Direzione di rinculo

Un fotone di energia  $E = 100 \text{ keV}$  urta un elettrone che inizialmente si trova a riposo. Supponendo che l'angolo di deflessione sia  $\theta = 90^\circ$  calcolare la direzione di moto di rinculo dell'elettrone (utilizzare l'angolo  $\varphi$  compreso tra la direzione di moto dell'elettrone dopo l'urto e la direzione del fotone incidente).

SOLUZIONE:  $39.9^\circ$



## 2.6 Esercizio # 4: Raggi X

Calcola la variazione percentuale della lunghezza d'onda di un raggio X,  $\lambda = 0.4 \text{ \AA}$ , che urta frontalmente un elettrone a riposo.

SOLUZIONE: 12.13%

## 2.7 Esercizio # 5: Funzione lavoro del Sodio

**Trovare la funzione lavoro del Sodio sapendo che non si osservano fotoelettroni sotto  $5.6 \times 10^{14} \text{ Hz}$ .**

SOLUZIONE:

La frequenza data rappresenta la soglia del processo fotoelettrico, ovvero quella frequenza per cui  $K = 0$ .

Quindi:

$$W_{Na} = h 5.6 \times 10^{14} = 2.3 \text{ eV} \quad (2.38)$$

## 2.8 Esercizio # 6: Effetto fotoelettrico

La lunghezza d'onda massima per una data superficie metallica é  $\lambda_{max} = 400 \text{ nm}$ . Determinare la funzione lavoro del metallo. Se viene utilizzata una radiazione con  $\lambda = \frac{\lambda_{max}}{2}$ , qual é il potenziale di arresto?

SOLUZIONE: 3.1 eV, 3.1 V

## 2.9 Esercizio # 7: Fotocorrente

Un fascio luminoso con  $\nu = 500 \text{ THz}$  ha intensità  $I = 10^{-6} \text{ W/cm}^2$ , esso incide su una superficie di Litio avente un'area  $\Sigma = 20 \text{ cm}^2$ . Calcolare la massima fotocorrente ottenibile supponendo che l'efficienza quantica del processo sia  $\eta = 0.15$ .

SOLUZIONE:

La corrente é pari al numero di cariche nell'unità di tempo.

$$i = e \times \eta \times \frac{N_{\text{fotoni}}}{t} = e \times \eta \times \frac{I\Sigma}{h\nu} = 1.45 \times 10^{-6} \text{ A} \quad (2.39)$$

## 2.10 Esercizio # 8: Energia cinetica dei fotoelettroni

Inviando un fascio luminoso di lunghezza d'onda  $\lambda = 400 \text{ nm}$  su un catodo di Potassio (funzione lavoro Potassio  $2.2 \text{ eV}$ ) determinare dopo quanto tempo l'anodo inizia a raccogliere elettroni (supponendo istantaneo il processo di emissione). Distanza tra anodo e catodo é  $d = 10 \text{ cm}$ .

SOLUZIONE:

Energia cinetica massima del processo:

$$K = \frac{hc}{\lambda} - 2.2 \text{ eV} = 0.9 \text{ eV} \quad (2.40)$$

Velocità elettroni<sup>4</sup>

$$v = \sqrt{\frac{2K}{m}} = 562 \times 10^3 \frac{\text{m}}{\text{s}} \quad (2.46)$$

Tempo

$$\Delta t = \frac{d}{v} = 178 \text{ ns} \quad (2.47)$$

---

<sup>4</sup>Perché non ho usato le formule relativistiche?

$$K = \gamma mc^2 - mc^2 = (\gamma - 1) mc^2 \quad (2.41)$$

$$\gamma = 1 + \frac{K}{mc^2} = 1 + \frac{0.9 \text{ eV}}{511 \text{ keV}} = 1 + 1.76 \times 10^{-6} \quad (2.42)$$

Chiamato  $\Delta\gamma = \gamma - 1$  e essendo  $\beta = \frac{v}{c}$  si ha che:

$$\beta = \sqrt{1 - \frac{1}{(1 + \Delta\gamma)^2}} = 1.8 \times 10^{-3} \quad (2.43)$$

Quindi siamo in pieno limite NON relativistico ed é consentito scrivere  $K = \frac{1}{2}mv^2$ .

$$K = \gamma mc^2 - mc^2 = \left( \gamma|_{v=0} + \gamma'|_{v=0} v + \frac{1}{2} \gamma''|_{v=0} v^2 + \dots \right) mc^2 - mc^2 \quad (2.44)$$

$$= \left( 1 + 0 + \frac{1}{2} \frac{1}{c^2} v^2 + \dots \right) mc^2 - mc^2 = \frac{1}{2} mv^2 \quad (2.45)$$

## 2.11 Esercizio # 9: Visione classica dei fotoelettroni

Dal punto di vista classico quanto tempo impiegherebbe un elettrone per uscire da una lamina di potassio se essa viene illuminata con una potenza di  $Pot = 1 \text{ W}$  da una distanza di  $d = 1 \text{ m}$ ? Funzione lavoro del potassio  $W_K = 2.1 \text{ eV}$ . Assumere che il fotoelettrone raccolga la sua energia da un'area circolare di raggio pari a quello atomico  $r = 1 \text{ \AA}$ .

SOLUZIONE:

Attenzione, stiamo ottenendo un valore falso dal punto di vista quantistico.

$$t = \frac{2.1 \text{ eV}}{Pot \frac{\pi r^2}{4\pi d^2}} = 135 \text{ s} = 2.2 \text{ minuti} \quad (2.48)$$

## 2.12 Esercizio # 10: Lunghezze d'onda di de Broglie

Calcola la lunghezza d'onda di: i) un proiettile di massa  $m = 2g$  e velocità  $v = 500 \text{ m/s}$ , ii) di un fotone di energia  $1 \text{ MeV}$ , iii) di un elettrone di energia cinetica  $1 \text{ MeV}$ .

SOLUZIONE:  $6.63 \times 10^{-22} \text{ pm}$ ,  $1.24 \text{ pm}$ ,  $0.8719 \text{ pm}$

## 2.13 Esercizio # 11: Microscopia ad elettroni

Trovare l'ordine di grandezza del potenziale accelerante di un microscopio ad elettroni dotato di una risoluzione di  $1 \text{ \AA}$ .

SOLUZIONE:  $150 \text{ V}$