

## Vlnově - částicový dualismus ( korpuskulárně vlnový dualismus )

Záření se projevuje ve formě vln (vykazuje např. interferenční jevy), ale v souvislosti s podmínkou kvantování si můžeme záření představit jako soubor elementárních částic, jímž Einstein dává název **fotony**.

Fotony se pohybují rychlostí světla, lze využít vztah pro energii :

$$m_{\text{fotonu}} \cdot c^2 = h \cdot f$$

Odtud hmotnost fotonu pohybující se rychlostí světla :  $m_{\text{fotonu}} = \frac{h \cdot f}{c^2}$

Foton je spjat s rychlostí světla, **jeho klidová hmotnost je nulová**.

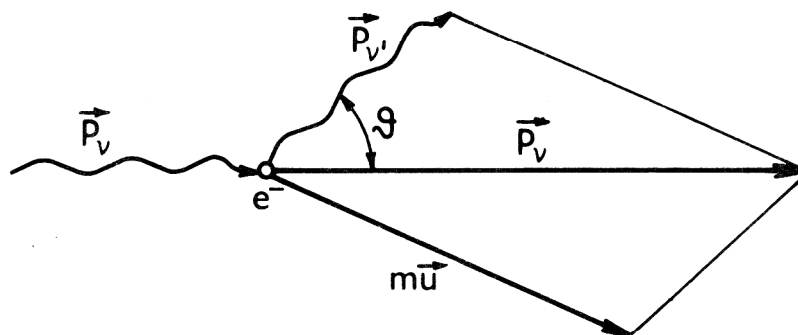
Hybnost fotonu : 
$$p_{\text{fotonu}} = m \cdot c = \frac{h \cdot f}{c} = \frac{h}{\lambda}$$

# Coptonův jev

## 4.1.5 Comptonův jev

Při průchodu záření hmotou /např. rentgenového záření/ dochází jednak k absorpci tohoto záření a v případech, kdy absorpce je malá, lze pozorovat rozptýl záření. Při studiu rozptýleného záření pozoroval Compton, že rozptýlené paprsky obsahují kromě původního záření o frekvenci  $\nu$  také záření o frekvenci  $\nu'$ , při čemž  $\nu' < \nu$ .

Teoretický popis tohoto jevu podal Compton a je založen na předpokladu, že při rozptýlu rentgenového záření dochází ke srážce fotonu se slabě vázanými elektrony rozptylujícího kovu. Schematické znázornění srážky fotonu a volného elektronu je na obr. 4.11.



Obr. 4.11

Vlastní výpočet vychází ze splnění zákona zachování hybnosti při srážce

$$\vec{p}_\nu = \vec{p}_{\nu'} + m \vec{u} \quad 14.361$$

kde  $\vec{p}_\nu$  a  $\vec{p}_{\nu'}$  představuje hybnost fotonu před a po srážce a  $m \vec{u}$  je hybnost elektronu při uvedení z klidu do pohybu rychlostí  $\vec{u}$ .

a ze zákona zachování energie

$$E + m_0 c^2 = E' + m c^2 \quad 14.371$$

kde  $E = h \cdot \nu$  a  $E' = h \cdot \nu'$  jsou energie fotonů před a po srážce. člen  $m_0 \cdot c^2$  představuje klidovou hodnotu energie elektronu a  $m \cdot c^2$  hodnotu energie elektronu po uvedení do pohybu rychlostí  $\vec{u}$ .

Rovnice 14.361 a 14.371 nyní řešíme vzhledem k neznámým veličinám  $\nu'$  a  $u$ . Vektorovou rovnici 14.361 lze pomocí kosinové věty převést na tvar /viz obr.4.11/.

$$(m \cdot u)^2 = p_\nu^2 + p_{\nu'}^2 - 2 p_\nu \cdot p_{\nu'} \cdot \cos \vartheta$$

a s využitím

$$p_\nu = \frac{h \cdot \nu}{c}$$

obdržíme

$$h^2 (\nu^2 - 2\nu \cdot \nu' \cos \vartheta + \nu'^2) = c^2 \cdot m^2 \cdot u^2. \quad 14.381$$

Zákon zachování energie /4.34/ přepíšeme na tvar

$$h(\nu - \nu') + m_e \cdot c^2 = m \cdot c^2$$

a vytvoříme jeho druhou mocninu :

$$h^2(\nu^2 - 2\nu\nu' + \nu'^2) + 2m_e \cdot c^2 h(\nu - \nu') + m_e^2 c^4 = m^2 \cdot c^4. \quad 14.39/$$

Odečtením /4.39/ od /4.38/ obdržíme

$$2h^2\nu\nu'(1 - \cos \vartheta) - 2hc^2 m_e (\nu - \nu') = - \left[ m^2 \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right) - m_e^2 \right] c^4$$

Pravá strana této rovnice vzhledem ke vztahu  $m = m_e / \sqrt{1 - \beta^2}$  je rovna nule a lze ji dělit členem  $2h\nu\nu'$ , čímž získáme

$$h(1 - \cos \vartheta) - c^2 m_e \frac{(\nu - \nu')}{\nu\nu'} = 0,$$

a po úpravě

$$\left(\frac{c}{\nu'} - \frac{c}{\nu}\right) = \frac{h}{m_e c} (1 - \cos \vartheta).$$

Zavedením vlnových délek  $\lambda = \frac{c}{\nu}$  a  $\lambda' = \frac{c}{\nu'}$  obdržíme Comptonův posuv

$$\lambda' - \lambda = \Delta\lambda = \frac{h}{m_e c} (1 - \cos \vartheta) = A(1 - \cos \vartheta) = 2A \sin^2 \frac{\vartheta}{2}. \quad 14.40/$$

Konstanta  $A$  má rozměr vlnové délky, nazývá se Comptonovou vlnovou délkou a její hodnotu lze určit pomocí univerzálních konstant

$$A = \frac{h}{m_e c} = 2,426 \cdot 10^{-12} \text{ m}, \quad 14.41/$$

což je ve velmi dobré shodě s výsledky přesných měření, která udávají hodnotu

$$A = (2,424 \pm 0,004) \cdot 10^{-12} \text{ m}.$$

Grafické znázornění vztahu /4.40/ je uvedeno na obr. 4.12. Rovnice /4.40/ je rovnicí kardioidy /srdcovky/ v polárních souřadnicích. Zvolíme-li směr dopadajícího svazku za polární osu a sestrojíme-li kardioidu, která ji protíná v počátku a v bodě vzdáleném o  $2A$  proti směru záření, je Comptonův posuv  $\Delta\lambda$  dán délkou průvodiče vedeného z počátku ve směru rozptýleného paprsku. Pro úhel rozptylu  $\vartheta = \frac{\pi}{2}$  má Comptonův posuv hodnotu  $\Delta\lambda_{\pi/2} = A$ .

Výklad Comptonova jevu je dalším potvrzením fyzikální představy částicové struktury záření a vlnově-číslicového dualizmu.