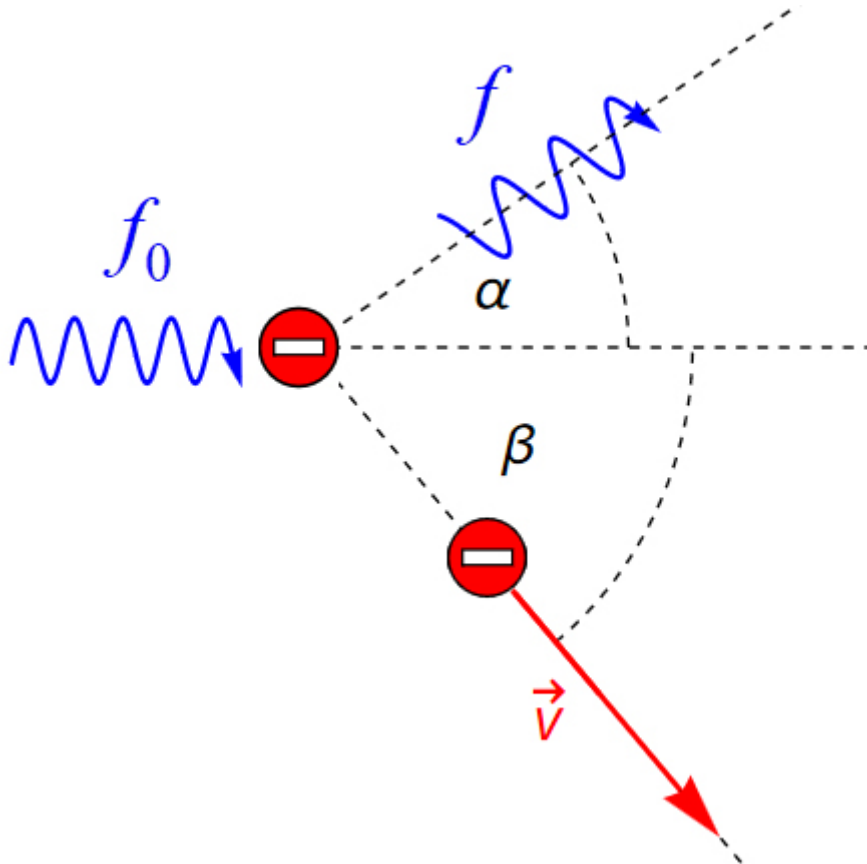


## Matematický popis

Při matematickém popisu [Comptonova jevu](#) vyjdeme ze situace zobrazené na obr. 16: [elektron](#) o [klidové hmotnosti](#)  $m_0$  se nachází v [klidu](#) a s ním interaguje [foton](#) s [frekvencí](#)  $f_0$  a [hybností](#)  $\vec{p}_0$ . Po [srážce](#) se elektron pohybuje s [hybností](#)  $\vec{p}_e$  a rozptýlený foton s [frekvencí](#)  $f$  má [hybnost](#)  $\vec{p}_f$ .



Obr. 16

Při popisu této interakce platí [zákon zachování energie](#), který lze psát ve tvaru:

$$E_0 - m_0 c^2 = E_f + E_e, \quad (1)$$

kde  $E_0 = h \cdot f_0$  je [energie](#) původního fotonu,  $E_f = h \cdot f$  je energie rozptýleného fotonu a  $E_e = \sqrt{m_0^2 \cdot c^4 + p_e^2 \cdot c^2}$  je energie [pohybujícího se elektronu](#). Vztah pro tuto energii vyplývá z relativistického vztahu mezi energií a hybností. Symbolem  $h$  je označena [Planckova konstanta](#).

Dosazením uvedených vztahů do vztahu (1) dostaneme rovnici ve tvaru:

$$h \cdot f_0 - m_0 c^2 = h \cdot f + \sqrt{m_0^2 \cdot c^4 + p_e^2 \cdot c^2}. \quad (2)$$

Rovnici ve tvaru (2) postupně upravíme. Nejdříve odečteme jeden člen z pravé strany na levou:

$$h \cdot f_0 - h \cdot f - m_0 c^2 = \sqrt{m_0^2 \cdot c^4 + p_e^2 \cdot c^2}. \quad (3)$$

Nyní obě strany rovnice umocníme:  $h^2 \cdot (f_0^2 - 2f_0 \cdot f - f^2) - 2h \cdot (f_0 - f) \cdot m_0 c^2 - m_0^2 \cdot c^4 = m_0^2 \cdot c^4 - p_e^2 \cdot c^2$ .

Umocnění je v tomto případě matematicky ekvivalentní úprava. Vzhledem k tomu, že (na základě vztahu (1)) je  $f_0 > f$ , je levá strana rovnice (3) kladná. Odmocnina stojící na pravé straně téže rovnice je kladná z definice.

Další úpravou získáme rovnici ve tvaru:

$$p_e^2 \cdot c^2 = h^2 \cdot (f_0^2 - 2f_0 \cdot f - f^2) - 2h \cdot (f_0 - f) \cdot m_0 c^2. \quad (4)$$

Dále platí pro studovanou interakci [zákon zachování hybnosti](#), který můžeme psát ve tvaru:

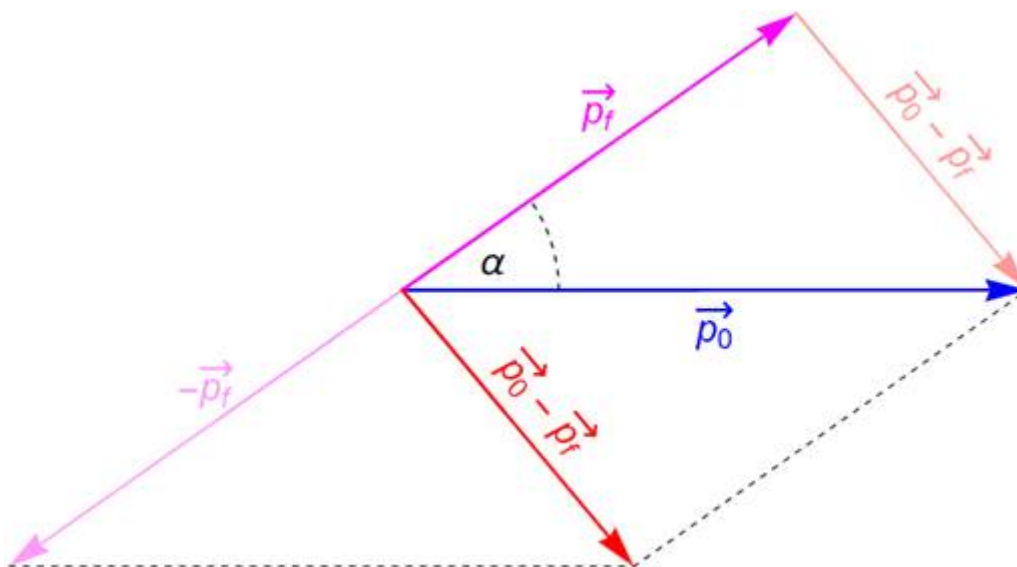
$$\vec{p}_0 = \vec{p}_i + \vec{p}_e, \quad (5)$$

z něhož můžeme vyjádřit hybnost elektronu ve tvaru:

$$\vec{p}_e = \vec{p}_0 - \vec{p}_i. \quad (6)$$

Pokud si uvědomíme, že uvažované hybnosti lze graficky zobrazit pomocí obr. 17, můžeme s využitím kosinové věty psát:

$$|\vec{p}_e|^2 = |\vec{p}_0 - \vec{p}_i|^2 = p_i^2 + p_0^2 - 2p_i \cdot p_0 \cdot \cos \alpha. \quad (7)$$



Obr. 17

Uvědomíme-li si, že pro hybnosti fotonu platí vztahy:

$$p_0 = \frac{h \cdot f_0}{c} \text{ resp. } p_i = \frac{h \cdot f}{c}, \quad (8)$$

můžeme vztah (7) psát ve tvaru:

$$p_i^2 = \frac{h^2 \cdot f^2}{c^2} + \frac{h^2 \cdot f_0^2}{c^2} - 2 \frac{h \cdot f}{c} \cdot \frac{h \cdot f_0}{c} \cdot \cos \alpha. \quad (9)$$

Ze vztahu (9) tak můžeme vyjádřit:

$$p_i^2 \cdot c^2 = h^2 \cdot f^2 + h^2 \cdot f_0^2 - 2h^2 \cdot f \cdot f_0 \cdot \cos \alpha. \quad (10)$$

Vztah (10) tedy vyjadřuje (až na násobek kvadrátem [velikosti rychlosti světla](#) ve [vakuu](#)) kvadrát velikosti hybnosti elektronu po interakci s fotonem. Tato [veličina](#) vystupuje i ve vyjádření zákona zachování hybnosti ve tvaru (4). Proto můžeme vyjádření dané vztahem (10) dosadit do vztahu (4) a dostaneme rovnici:  $h^2 \cdot f^2 + h^2 \cdot f_0^2 - 2h^2 \cdot f \cdot f_0 \cdot \cos \alpha = h^2 \cdot (f_0^2 - 2f_0 \cdot f + f^2) - 2h \cdot (f_0 - f) \cdot m_0 c^2$ .

Tuto rovnici upravíme do tvaru:

$$(f_0 - f) \cdot m_0 c^2 = h \cdot f \cdot f_0 \cdot (1 - \cos \alpha). \quad (11)$$

Foton lze kromě jeho frekvence popsat i odpovídající vlnovou délkou  $\lambda$ ; mezi oběma veličinami přitom platí:

$$f = \frac{c}{\lambda}. \quad (12)$$

S využitím vztahu (12) lze rovnici (11) psát ve tvaru: tvaru:

$$c \cdot \left( \frac{1}{\lambda_0} - \frac{1}{\lambda} \right) \cdot m_0 c^2 = h \cdot c^2 \cdot \frac{1}{\lambda} \cdot \frac{1}{\lambda_0} \cdot (1 - \cos \alpha), \quad (13)$$

který můžeme dále upravit do tvaru  $\frac{\lambda - \lambda_0}{\lambda_0 \cdot \lambda} \cdot m_0 c = h \cdot \frac{1}{\lambda} \cdot \frac{1}{\lambda_0} \cdot (1 - \cos \alpha)$ . Odtud dostáváme vztah:

$$\Delta \lambda = \frac{h}{m_0 c} \cdot (1 - \cos \alpha). \quad (14)$$

Vztah (14) popisuje změnu vlnové délky při rozptýlení fotonu do směru, který se směrem [pohybu](#) původního fotonu svírá úhel  $\alpha$ .

Ze zákona zachování energie plyne, že  $f_0 > f$ . Proto  $\lambda_0 < \lambda$ , a tedy  $\Delta\lambda = \lambda - \lambda_0 > 0$ .

Změna vlnové délky fotonu je maximální (ve shodě se vztahem (14)), když je maximální výraz  $\lambda \cdot \lambda_0 > 0$ . Tento výraz je maximální pro  $\cos\alpha = -1$ , tedy pro  $\alpha = \pi$ . Největší změna vlnové délky měřená u fotonu tedy bude tehdy, když se bude rozptýlený foton pohybovat proti směru pohybu původního fotonu.

---

© **Encyklopedie Fyziky** (<http://fyzika.jreichl.com>); **Jaroslav Reichl, Martin Všeticka**

Licence <http://creativecommons.org/licenses/by-nc-nd/3.0/> zakazuje úpravy a komerční distribuci.