

Příklad 10.1

U vzorku plastické izolační hmoty byla měřením zjištěna relativní permitivita $\epsilon_r = 2,2$. Určete absolutní index lomu n tohoto materiálu pro elektromagnetické vlnění.

Řešení:

Relativní permeabilita materiálu μ_r , jeho relativní permitivita ϵ_r a rychlost šíření elektromagnetického vlnění v v tomto materiálu souvisí s rychlostí elektromagnetického vlnění ve vakuu c vztahem:

$$v = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_r \mu_r}} \quad (a)$$

Vztah mezi těmito dvěma rychlostmi a absolutním indexem lomu n daného materiálu je dán zákonem lomu

$$n = \frac{\sin \alpha}{\sin \beta} = \frac{c}{v} \quad (b)$$

Z rovnice (a) dosadíme vyjádření rychlosti v do vztahu (b) a po dosazení daných hodnot získáme absolutní index lomu:

$$n = \frac{c}{\frac{c}{\sqrt{\epsilon_r \mu_r}}} = \sqrt{\epsilon_r \mu_r} = \sqrt{2,2 \cdot 1} = 1,483$$

Příklad 10.8

Filtr o tloušťce $\ell_1 = 1$ cm pohltí 35 % dopadajícího světla. Kolik procent světla projde filtrem z téhož materiálu o tloušťce $\ell_5 = 5$ cm?

Řešení:

Změnu intenzity záření při průchodu látkou popisuje Lambertův zákon

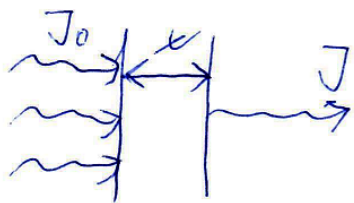
$$J = J_0 e^{-\alpha x}, \text{ kde}$$

J_0 – intenzita záření dopadajícího na vrstvu,

J – intenzita záření po průchodu vrstvou,

α – koeficient absorpce,

x – tloušťka vrstvy.



$$Platt = J_1 = J_0 e^{-d l_1} = 0,65 J_0$$

(J_1 je 65% z J_0)

Je tedy $e^{-d l_1} = 0,65$

$$-d l_1 = \ln 0,65$$

$$-d = \frac{\ln 0,65}{l_1} = \frac{\ln 0,65}{1 \text{ cm}}$$

$$d = 0,43 \text{ cm}^{-1}$$

$$J_5 = J_0 e^{-d l_5} \Rightarrow \frac{J_5}{J_0} = e^{-d l_5} = e^{-0,43 \cdot 5}$$

$$\frac{J_5}{J_0} = 0,116 = 11,6\%$$

Příklad 10.14

Sodíková spektrální čára má vlnovou délku $\lambda = 589,6 \text{ nm}$. Jakou vlnovou délku λ_p této čáry změříme ve spektru hvězdy, která se od nás vzdaluje rychlostí $v = 161 \text{ km} \cdot \text{s}^{-1}$? $c = 3 \cdot 10^8 \text{ m/s}$.

Řešení:

Hvězda představuje zdroj světla – zdroj vlnění, který se pohybuje vzhledem k Zemi. Zvětšení vlnové délky a tedy snížení frekvence vlnění nastává tehdy, jestliže se zdroj vlnění pohybuje směrem od pozorovatele, v našem případě od Země. Pak platí Dopplerův princip:

$$f_p = f_z \cdot c / (c + v), \text{ kde} \quad (a)$$

f_p je frekvence vlnění zjištěná pozorovatelem,

f_z – frekvence vlnění vysílaného zdrojem,

c – rychlost šíření vlnění (v našem případě rychlost světla ve vakuu),

v – rychlost pohybu zdroje směrem od pozorovatele.

Mezi frekvencí vlnění f a jeho vlnovou délkou λ platí vztah: $f = c/\lambda$.

$$\text{Plati tedy: } \frac{c}{\lambda_p} = \frac{c}{\lambda(z)} \cdot \frac{c}{c+v} \Rightarrow \frac{1}{\lambda_p} = \frac{1}{\lambda} \cdot \frac{c}{c+v}$$

$$\lambda_p = \lambda \frac{c+v}{c} = 589,6 \frac{3 \cdot 10^8 + 167 \cdot 10^3}{3 \cdot 10^8} \text{ nm}$$

$$\lambda_p = 589,9 \text{ nm}$$

Příklad 11.4

Kolik fotonů za sekundu emituje desetiwattová sodíková výbojka? Světlo je monochromatické s vlnovou délkou $\lambda = 589 \text{ nm}$ (žlutá barva). Předpokládejte, že z dodané energie se ve formě světla vyzáří 20 %.

Řešení: Energie 1 fotonu: $E_f = hf = h \frac{c}{\lambda}$

$h = 6,63 \cdot 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$ - Planckova konstanta

Počet fotonů za sekundu: $\frac{N}{s} = \frac{20\% \text{ z výkonu}}{E_f}$

$$\frac{N}{s} = \frac{0,2 \cdot P}{E_f} = \frac{0,2 \cdot 10}{h \frac{c}{\lambda}} = \frac{0,2 \cdot 10}{6,63 \cdot 10^{-34} \frac{3 \cdot 10^8}{589 \cdot 10^{-9}}}$$

$$\frac{N}{s} = 5,9 \cdot 10^{18} \text{ fotonů}$$

Příklad 11.10

Určete napětí U na rentgenové trubici, je-li známo, že spojitě spektrum rentgenového záření vysílané trubicí neobsahuje vlnové délky kratší než $\lambda = 0,0206 \text{ nm}$.

Řešení: Elektronový srážkový průchodem potenciálovým rozdílem U kinetickou energii $E_k = eU$.
Při jejich dopadu na antikatodu se tato energie přemění na energii fotonu vzniklého Röntgenova záření $E_f = hf$.

Obě energie jsou si rovné:

$$E_k = E_f \Rightarrow \underline{eU} = hf = \underline{h \frac{c}{\lambda}}$$

$$\text{Napětí je tedy } U = \frac{hc}{e\lambda} = \frac{6,63 \cdot 10^{-34} \cdot 3 \cdot 10^8}{1,6 \cdot 10^{-19} \cdot 206 \cdot 10^{-13}} \text{ V}$$

$$\underline{\underline{U = 60,3 \text{ kV}}}$$

Příklad 11.31

Poločas rozpadu $T_{1/2}$ radionuklidu $^{90}_{38}\text{Sr}$ je 29 roků. Vypočítejte jeho rozpadovou konstantu λ .

Řešení: Vyjádíme z rozpadového zákona:

$$N = N_0 e^{-\lambda t}$$

N_0 – počáteční počet jader ($t=0$)

N – počet jader v čase t

λ – rozpadová konstanta

$T_{1/2}$ – poločas rozpadu

Či doba, za kterou se přemění polovina jader

$$\text{Je tedy: } \frac{1}{2} N_0 = N_0 e^{-\lambda T_{1/2}} \Rightarrow \ln \frac{1}{2} = -\lambda T_{1/2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \ln 2 = \lambda T_{1/2} \Rightarrow \lambda = \frac{\ln 2}{T_{1/2}} = \frac{\ln 2}{915140400 \text{ s}} \doteq \underline{\underline{7,57 \cdot 10^{-10} \text{ s}^{-1}}}$$



Příklad 11.35

Vypočítejte, za jakou dobu $T_{1/2}$ se přemění polovina jader radioaktivního nuklidu, jehož rozpadová konstanta je $\lambda = 1,42 \cdot 10^{-11} \text{ s}^{-1}$.

Řešení: Rozpadový zákon: $N = N_0 e^{-\lambda t}$

Položíme tedy: $\frac{1}{2} N_0 = N_0 e^{-\lambda T_{1/2}} \Rightarrow \frac{1}{2} = e^{-\lambda T_{1/2}} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \ln 2 = \lambda T_{1/2} \Rightarrow T_{1/2} = \frac{\ln 2}{\lambda} = \frac{\ln 2}{1,42 \cdot 10^{-11} \text{ s}^{-1}}$$

$$T_{1/2} = 48,813 \cdot 10^9 \text{ s} = 1547 \text{ let}$$

Příklad 11.36

Určete poločas rozpadu $T_{1/2}$ radioaktivního nuklidu, jestliže za čas $t_0 = 10 \text{ s}$ klesne počet dosud nepřeměněných jader tohoto nuklidu o 5 %. Produkt rozpadu není radioaktivní.

Řešení: Je $N = N_0 e^{-\lambda t}$

Obdobně $0,95 N_0 = N_0 e^{-\lambda t_0} \Rightarrow 0,95 = e^{-\lambda t_0} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \ln 0,95 = -\lambda t_0 \Rightarrow \lambda = -\frac{\ln 0,95}{t_0}$$

$$\lambda = -\frac{\ln 0,95}{10} \text{ s}^{-1}$$

$$\lambda = 5,129 \cdot 10^{-6} \text{ s}^{-1}$$

$$\ln 2 = \lambda T_{1/2} \Rightarrow T_{1/2} = \frac{\ln 2}{\lambda} = \frac{\ln 2}{5,129 \cdot 10^{-6} \text{ s}^{-1}}$$

$$T_{1/2} = 135 \text{ s}$$