

Sada příkladů z kvantové fyziky č.1

Důležitým pojmem ve fyzice je tzv. dualita částic a vlnění, kdy částice vykazují v některých případech vlnové vlastnosti a jindy se chovají jako tělesa. My si v následujících příkladech ukážeme některé jevy, které byly motivací ke zrodu kvantové mechaniky.

Na příští cvičení přineste vypočítané příklady 5b), 7b)-d) a 8.

Příklad 1: *Fotoelektrický jev*

Vzorek draslíku je ozařován monochromatickým světlem o vlnové délce 300nm . Z obalu atomu jsou emitovány elektrony s kinetickou energií $2,1\text{ eV}$. Pokud ozáříme stejný vzorek světlem o vlnové délce 500nm , vzorek emituje elektrony s energií $0,5\text{eV}$. Spočítejte minimální napětí E_0 , které je potřebné k tomu, aby byl ve vzorku pozorován elektrický proud. Spočítejte na základě měření velikost Planckovy konstanty $\hbar = h/2\pi$.

$$1\text{eV} = 1,6 \cdot 10^{-19}\text{ J}.$$

Příklad 2: *Světlo ze vzdálené hvězdy*

Světlo ze slabé hvězdy má energetický tok $10^{-10}\text{ Jm}^{-2}\text{s}^{-1}$. Předpokládejte, že světlo je monochromatické s vlnovou délkou $\lambda = 5 \cdot 10^{-7}\text{ m}$. Určete počet fotonů z této hvězdy, které dopadnou do lidského oka za 1 vteřinu. Předpokládejte, že oční pupila má průměr 5 mm .

Příklad 3: *Comptonův rozptyl*

Foton s energií E_γ dopadá na elektron, který je v klidu a rozptýlí se na něm pod úhlem θ . Odvoďte tzv. Comptonův posun $\delta\lambda$, tedy změnu vlnové délky v závislosti na úhlu rozptylu θ . Spočítejte, jak se změní vlnová délka fotonu s energií $1,77\text{ eV}$ při rozptylovém úhlu 30° . Jakému typu záření odpovídají tyto fotony? Ukažte, že maximální rozdíl vlnových délek je roven $\lambda_C = \frac{h}{m_e c}$ - Comptonova vlnová délka.

Příklad 4: *Dvojtěrbínová interference elektronů*

Elektrony s hybností p dopadají na pár štěrbin oddělených vzdáleností d . Jaká je vzdálenost w mezi sousedními maximy interferenčního obrazce tvořeného na stínítku ve vzdálenosti D od štěrbin? Spočítejte de Broglieho vlnovou délku $\lambda = \frac{h}{p}$ a vzdálenost w , pokud jsou elektrony akcelerovány pomocí potenciálu $U = 50\text{ kV}$, štěrbin jsou od sebe vzdáleny $d = 2 \cdot 10^{-4}\text{ cm}$ a vzdálenost ke stínítku je $D = 35\text{ cm}$.

Pozn.: můžeme předpokládat, že šířka štěrbin je mnohem menší, než de Broglieho vlnová délka.

Příklad 5: *Rozměrová analýza charakteristických veličin kvantové gravitace*

a) Uvažujme částici sedící na desce stolu, které v úniku brání jen gravitační síla. Tento systém je charakterizován pouze třemi parametry: hmotností částice m , gravitačnímu zrychlení g a Planckovou konstantou \hbar . Použitím rozměrové

analýzy určete, jak závisí charakteristická energie částice na Planckově škále (tj. můžeme napsat $E \sim m^\alpha g^\beta \hbar^\gamma$).

b) Na škále, na které nabývá důležitosti kvantová gravitace se pojí obecná relativita (charakterizovaná Newtonovou konstantou $G_N = 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ m}^3 \text{ kg}^{-1} \text{ s}^{-2}$), kvantová mechanika (\hbar) a speciální relativita (c). Použitím dimenzionální analýzy najděte kombinaci mocnin G_N , \hbar a c , která má za jednotku délku - tato délka je nazývána Planckova délka L_P . Spočtěte její hodnotu. Podobnou analýzu zopakujte i pro Planckovu hmotnost M_P .

Příklad 6: *Radiační kolaps klasického atomu*

Uvažujme, že atom vodíku je tvořen elektronem, který obíhá jako klasická částice po kruhové dráze kolem protonového jádra. Pro nerelativistický, zrychlený elektrický náboj platí Larmorova vyzařovací formule

$$\frac{dE}{dt} = -\frac{2}{3} \frac{q^2 a^2}{c^3}.$$

Ukažte, že energie ztracená za jeden oběh je malá v porovnání s kinetickou energií elektronu, proto tedy můžeme považovat orbity za kruhové. S použitím typické velikosti atomu ($1\text{Å} = 10^{-10} \text{ m}$) a jádra ($1 \text{ fm} = 10^{-15} \text{ m}$) spočtěte dobu, za kterou spadne elektron do jádra.

Příklad 7: *Planckův vyzařovací zákon*

Planckův zákon udává vztah mezi spektrální hustotou energie absolutně černého tělesa a frekvencí ν :

$$u(\nu, T) d\nu = \frac{8\pi}{c^3} \frac{h\nu^3}{e^{\frac{h\nu}{k_B T}} - 1} d\nu.$$

a) odvoďte tento vztah

b) odvoďte závislost $u(\nu, T)$ pro nízké frekvence (Rayleigh-Jeansův zákon)

aproximujte exponenciálu polynomem prvního řádu a dosadte

c) odvoďte závislost maxima funkce $u(\lambda, T)$ na teplotě (Wienův posunovací zákon)

vyjádřete u jako funkci λ a T , zderivujte podle λ a nalezněte závislost λ na T

d) odvoďte celkovou hustotu energie $\epsilon(T) = \int_0^\infty u(\nu, T) d\nu$ (Stefan-Boltzmannův zákon)

Pozn.: $\int_0^\infty \frac{x^3}{e^x - 1} dx = \frac{\pi^4}{15}$.

Příklad 8: *Bohrův model atomu*

Bohrův model atomu (1913) je semiklasický model, který předpokládá, že atom je složen z nehybného jádra (protonů) a z elektronů, které: 1) se pohybují po kruhových drahách 2) velikost jejich momentu hybnosti je dána celočíselným násobkem redukované Planckovy konstanty \hbar . Porovnáním přitažlivé elektrické síly ($\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$) s odstředivou silou ($\frac{mv^2}{r}$) spočítejte energetické hladiny elektronu v atomovém obalu. Spočítejte vzdálenost elektronu od jádra v základním stavu. Tato vzdálenost se nazývá Bohrův poloměr a značí se a_0 . Ukažte, že $a_0 = \frac{\lambda_C}{\alpha}$, kde $\alpha = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 \hbar c} \doteq \frac{1}{137}$ je konstanta jemné struktury.