## 1.a izpit iz Moderne fizike 1

## 8. december 2022

čas reševanja 90 minut

1. Foton z valovno dolžino  $\lambda=5$  pm se siplje na elektronu, tako da le-ta odleti pod kotom  $\varphi=60^\circ$  glede na vpadnico. Pod kolikšnim kotom  $\theta$  glede na vpadnico odleti foton?

Rešitev: Upoštevamo ohranitev gibalne količine v x in y smereh [1/4]

$$p_f = p_f' \cos \theta + p_e' \cos \varphi,$$
  $p_f' \sin \theta = p_e' \sin \varphi,$ 

kjer smo s črtico označili količine po sipanju. Iz zgornjih izrazov eliminiramo  $p'_e$ 

$$\frac{p_f - p_f' \cos \theta}{p_f' \sin \theta} = \frac{\cos \varphi}{\sin \varphi} . \quad [1/8]$$

Gibalni količini fotona, izraženi z valovnima dolžinama, sta  $p_f = h/\lambda$  in  $p_f' = h/\lambda'$  [1/8]. Ko ju vstavimo v zgornjo enačbo in preuredimo, dobimo

$$\frac{\lambda'}{\lambda} - \cos \theta = \frac{\sin \theta}{\tan \varphi} \,. \quad [1/8]$$

Valovna dolžina sipanega fotona je  $\lambda' = \lambda + \lambda_c(1 - \cos \theta)$ , kjer je  $\lambda_c$  Comptonova valovna dolžina [1/8]. Vstavimo  $\lambda'$  v zgornjo enačbo in dobimo

$$(1 - \cos \theta) \left( 1 + \frac{\lambda_c}{\lambda} \right) = \frac{\sin \theta}{\tan \varphi}.$$
 [1/8]

Upoštevamo relaciji  $1-\cos\theta=2\sin^2(\theta/2)$  in  $\sin\theta=2\sin(\theta/2)\cos(\theta/2)$ , kar nam dá

$$\cot \frac{\theta}{2} = \left(1 + \frac{\lambda_c}{\lambda}\right) \tan \varphi, \qquad \theta = 43^{\circ}. \quad [1/8]$$

2. Elektron v neskončni potencialni jami širine 2 nm pripravimo v stanju, ki je linearna kombinacija osnovnega  $(\psi_1)$  in tretjega vzbujenega stanja  $(\psi_4)$  z realnimi koeficienti.

Pri meritvah v 3/4 primerov izmerimo energijo osnovnega stanja. Normaliziraj valovno funkcijo in izračunaj povprečno energijo  $\langle E \rangle$  v enotah eV. Zapiši časovni razvoj valovne funkcije  $\psi(x,t)$  in izračunaj  $\langle x^2(t) \rangle$ .

Lastna stanja so  $\psi_n = \sqrt{2/a} \sin(n\pi x/a)$  in velja:  $\int_0^a dx \psi_n^2 x^2 = a^2/6(2 - 3/(n\pi)^2)$  ter  $\int_0^a dx \psi_n x^2 \psi_m = 8(-1)^{m+n} a^2 mn/((m^2 - n^2)^2 \pi^2)$  za  $m \neq n$ .

Rešitev: Nastavek za valovno funkcijo je  $\psi=c_1\psi_1+c_4\psi_4$  in iz podatka o meritvah velja  $c_1^2=3/4$ . Iz normalizacije  $c_1^2+c_4^2=1$  sledi  $c_4^2=1/4$ , torej

$$\psi = \frac{1}{2} \left( \sqrt{3} \psi_1 + \psi_4 \right) . [1/4]$$

Povprečna energija je

$$\langle E \rangle = c_1^2 E_1 + c_4^2 E_4 = \frac{3}{4} E_1 + \frac{1}{4} E_4 = \frac{3}{4} E_1 + \frac{16}{4} E_1 = \frac{19}{4} E_1$$
  
=  $\frac{19}{4} \frac{1}{2m} \left(\frac{\hbar \pi}{a}\right)^2 = 0.44 \text{ eV}, [1/4]$ 

kjer smo uporabili  $E_1 = (\hbar c \pi/a)^2/(2mc^2) = 0,094$  eV. Časovni razvoj je podan z

$$\psi(x,t) = \frac{\sqrt{3}}{2}\psi_1(x)e^{-iE_1t/\hbar} + \frac{1}{2}\psi_4(x)e^{-iE_4t/\hbar} \cdot [1/4]$$

Povprečni kvadrat odmika ob času t je podan z

$$\langle x^{2}(t) \rangle = \int_{0}^{a} dx \, \psi(t)^{*} x^{2} \psi(t) = \int_{0}^{a} dx \left( \frac{3}{4} \psi_{1}^{2} + \frac{1}{4} \psi_{4}^{2} + \frac{\sqrt{3}}{2} \cos \left( \frac{E_{4} - E_{1}}{\hbar} t \right) \psi_{1} \psi_{4} \right) x^{2}$$
$$= \frac{a^{2}}{3} \left( 1 - \frac{147}{128\pi^{2}} - \frac{16}{25\sqrt{3}\pi^{2}} \cos \left( \frac{E_{4} - E_{1}}{\hbar} t \right) \right) . [1/4]$$

3. Pion  $\pi^-$  z maso 144 MeV/ $c^2$  v mirovanju razpade na mion z maso 105 MeV/ $c^2$  in brezmasni antinevtrino, ki vsaksebi odletita vzdolž osi y. Določi hitrost miona in za koliko se podaljša razpadni čas v letu, če je lastni razpadni čas 2  $\mu$ s. S kolikšno napetostjo moramo pospešiti pion vzdolž osi x, da bo nastali mion seval Čerenkovo sevanje v vodi z lomnim količnikom n=1,33?

Rešitev: V mirovnem sistemu piona je njegov četverec  $cp_{\pi}=(m_{\pi}c^2,0,0)$ , medtem ko pion in nevtrino odletita vzdolž y osi. Iz ohranitve 0-te in y komponente četvercev  $p_{\pi}=p_{\mu}+p_{\nu}$  dobimo

$$0: m_{\pi}c^2 = E + cp_{\nu}, \qquad y: 0 = p - p_{\nu}, \qquad E^2 - (cp)^2 = m_{\nu}^2 c^4.$$
 [1/8]

Zanima nas energija miona, zato se znebimo  $p_{\nu}$  in dobimo

$$(m_{\pi}c^2 - E)^2 = (cp)^2 = E^2 - m_{\mu}c^2, \quad \frac{E}{m_{\mu}c^2} = \gamma = \frac{m_{\pi}^2 + m_{\mu}^2}{2m_{\pi}m_{\mu}} = 1,05 \cdot [1/8]$$
 (1)

Razpadni čas miona se torej podaljša za 5%. Hitrost  $\beta$  dobimo iz definicije za  $\gamma$ 

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}},$$
 $\beta = \sqrt{1-\frac{1}{\gamma^2}} = 0.31.[1/4]$ 

Sevanje Čerenkova nastopi, ko je hitrost miona enaka hitrosti svetlobe v vodi

$$\beta_{\check{c}} = \frac{1}{n} = \frac{1}{1.33} \simeq \frac{3}{4}, \qquad \gamma_{\check{c}} = 1,52 \cdot [1/8]$$

Potem, ko nabiti pion pospešimo pod napetostjo U, je njegova kinetična energija

$$eU = T = (\gamma_{\pi} - 1) m_{\pi} c^2, [1/8]$$

četverec miona pa postane

$$S: p_{\mu} = (E, 0, p)$$
  $\Rightarrow$   $S': p'_{\mu} = (\gamma_{\pi} E, \gamma_{\pi} \beta_{\pi} E, p).$ 

Njegov gama faktor dobimo po definiciji  $E' = \gamma'_{\mu} m_{\mu} c^2$  ter ga enačimo s Čerenkovim:

$$\gamma'_{\mu} = \frac{E'}{m_{\mu}c^2} = \frac{\gamma_{\pi}E}{m_{\mu}c^2} = \gamma_{\pi}\gamma = \gamma_{\tilde{c}}, \qquad \gamma_{\pi} = \frac{\gamma_{\tilde{c}}}{\gamma}, [1/8]$$

kjer smo  $\gamma$  že izračunali v enačbi (1). Iz kinetične energije piona sledi

$$eU = (\gamma_{\pi} - 1) m_{\pi} c^2 = \left(\frac{\gamma_{\check{c}}}{\gamma} - 1\right) m_{\pi} c^2 = 64 \text{ MeV}, [1/8]$$

torej bi morali pion pospešiti z napetostjo U = 64 MV.

4. V L=1 km dolgem linearnem pospeševalniku s homogenim električnim poljem E=1 MV/m začnemo hkrati pospeševati elektron z enega, proton pa z drugega konca pospeševalnika, tako da potujeta drug proti drugemu. Kolišno pot naredi elektron, predno trči s protonom?

 $Re \check{sitev}$ : Ocenimo ali je potrebna relativistična obravnava. Potencialna energija delcev je eEL=1 GeV, kar očitno terja relativistično obravnavo obeh delcev.

Sprememba relativistične gibalne količine elektrona je povezana z električnim poljem kot dP/dt = eE, kjer je  $P = \gamma m_e v$ , in sledi

$$d(\gamma v) = \frac{eE}{m_e} dt . \quad [1/8]$$

Po integraciji obeh strani, dobimo

$$\gamma \beta = \alpha_e t \,, \tag{2}$$

kjer je  $\beta = v/c$  in smo vpeljali  $\alpha_e = eE/(m_ec)$ . Iz enačbe (2) izrazimo hitrost  $\beta$ ,

$$\beta = \frac{\alpha_e t}{\sqrt{1 + (\alpha_e t)^2}} \,. \quad [1/8]$$

Integriramo in dobimo lego elektrona kot funkcijo časa

$$x(t) = c \int_0^t \beta(t') dt' = \frac{c}{\alpha_e} \left( \sqrt{1 + (\alpha_e t)^2} - 1 \right) .$$
 [1/4]

Izrazimo čas kot funkcijo lege za elektron

$$\left(\alpha_e t\right)^2 = \left(1 + \frac{\alpha_e x}{c}\right)^2 - 1,$$

ter podobno za proton, s substitucijama  $\alpha_e \to \alpha_p$ ter  $x \to L-x$ 

$$(\alpha_p t)^2 = \left(1 + \frac{\alpha_p (L - x)}{c}\right)^2 - 1.$$
 [1/8]

Iz zgornjih enačb eliminiramo čas in dobimo enačbo za x, kjer delca trčita

$$\alpha_p^2 \left[ \left( 1 + \frac{\alpha_e x}{c} \right)^2 - 1 \right] = \alpha_e^2 \left[ \left( 1 + \frac{\alpha_p (L - x)}{c} \right)^2 - 1 \right] . \quad [1/4]$$

Kvadratni člen se pokrajša, tako da je enačba linearna, kar privede do rešitve

$$x = L \frac{L/2 + c\alpha_p^{-1}}{L + c(\alpha_p^{-1} + \alpha_e^{-1})} = 740 \text{ m}.$$
 [1/8]

Tu sta  $\alpha_e = 5.9 \times 10^8 \text{ s}^{-1} \text{ in } \alpha_p = 3.2 \times 10^5 \text{ s}^{-1}.$ 

\* Dodatek: Poglejmo dva limitna primera za kontrolo pravilnosti.

- (i) V nerelativistični limiti imamo  $c\alpha_p^{-1}\gg c\alpha_e^{-1}\gg L$  in sledi  $x\approx L$ , torej elektron opravi skoraj celotno pot.
- (ii) Za enako masivna delca imamo  $c\alpha_p^{-1}=c\alpha_e^{-1}$ in sledi x=L/2, trčita na sredini.