

Tentamen i FUF050 Subatomär Fysik, F3

Skrivtid:	2020-08-27 14:00 - 18:00
Tillåtna hjälpmedel:	Alla hjälpmedel är tillåtna. <i>Det är dock inte tillåtet att samarbeta eller ta hjälp av andra personer.</i>
Inlämning:	Lämna in dina lösningar via Canvas. Se instruktion nedan.
Poäng:	Totalt 75 poäng, för betyg 3 krävs 40 poäng, för betyg 4 krävs 60 poäng, för betyg 5 krävs 80 poäng. Ev. poäng från inlämningar inkluderas.
Examinator:	Andreas Ekström. Finns tillgänglig via Zoom under hela skrivtiden.
Rättningsgranskning:	Tid och plats annonseras via Canvas.

Instruktion för inlämning via Canvas:

- Skrivtiden avslutas kl 18.00, och inlämningen via Canvas stänger automatiskt kl 18.30. Scanna/fotografera dina lösningar och ladda därefter upp till Canvas Assignments: Omtentamen Aug 2020.
- **Om du har beviljats förlängd skrivtid**, då har du 6 timmar på dig att genomföra tentamen, och därefter 45 minuter på dig att ladda upp dina lösningar till Canvas Assignments: Omtentamen Aug 2020 [Förlängd skrivtid]. Inlämningen stänger automatiskt kl 20.45.
- Lösningar till tentamensproblem skall skrivas på papper, som vid en vanlig salstentamen.
- **Märk varje papper tydligt med ditt namn, tentamensuppgiftens nummer och sidnummer.**
- Lösningarna förväntas vara välstrukturerade, välmotiverade, och begripligt presenterade. Skriv och rita tydligt.
- Tänk på att ha god belysning när du scannar eller fotograferar dina lösningar. Använd gärna en dokumentscannings-app, t.ex. CamScanner, Genius Scan, OfficeLens, Adobe Scan
- Namnge dina bildfiler enligt Problem_YY_sida_XX.*
Exempel: Problem_01_sida_02.jpg
- Om du vill kan du sammanställa bilder som tillhör samma lösning i ett dokument (t ex Word eller PDF) och namnge filen Problem_YY. Exempel: Problem_03.docx eller Problem_03.pdf.
- Om du använder Zoom på mobiltelefon och dessutom behöver scanna lösningar så kommer Zoom att bryta videon. Därför måste du skriva "Scannar lösningar" i Zoom-chatten så att tentavakten vet vad som försigår.

1. a. Varför är ett spektrum från α -sönderfall diskret och ett spektrum från β -sönderfall kontinuerligt? (2 p.)
 b. Varför beror livstiden för en α -sönderfallande atomkärna väldigt känsligt på den utsända α -partikelns energi? (3 p.)
 c. Vi antar att vi har en mycket tung β -sönderfallande atomkärna som sänder ut elektroner med som mest kinetisk energi $T_e^{\max} = 3.5$ MeV. Hur stor rörelsemängd $p_{\bar{\nu}}$ har en antineutrino som sänds ut tillsammans med en elektron som har hälften av den maximala elektronerörelsemängden p_e^{\max} ? Du kan anta att antineutrino är masslös. (10 p.)
2. Hur många elektroner emitteras totalt under den första timmen från ett prov initialt bestående av 1 μg av den radioaktiva isotopen ^{24}Na ? Använd halveringstiden $t_{1/2} = 15$ hr för ^{24}Na . Motivera eventuella approximationer. (10 p.)
3. En kollimerad stråle bestående av 1.6 MeV γ -fotoner träffar en tunn tantal-folie. Man detekterar elektroner som emitteras från folien och dessa har en kinetisk energi $T = 0.6$ MeV. Kommer dessa elektroner mest sannolikt från (a) parproduktion, (b) fotoelektrisk effekt, eller (c) Comptonspridning? Antag dessutom att de elektroner som bildas initialt i folien ej växelverkar ytterligare inuti folien. Motivera ditt svar kvantitativt med en beräkning. (10 p.)
4. Proton- och neutron-separationsenergierna S_p och S_n för ^{16}O är $S_p = 15.7$ MeV och $S_n = 12.2$ MeV. Vi vet att radien R för en atomkärna kan uppskattas via $R = r_0 A^{1/3}$, där r_0 är en konstant och A är masstalet. Antag (semi-klassiskt) att både protonen och neutronen tas från atomkärnans yta och att skillnaden $S_p - S_n$ endast beror på Coulombkraften som verkar på protonen. Utnyttja detta för att uppskatta ett numeriskt värde för r_0 . (Ledning: coulombenergin i en uniformt laddad sfär med radie R och total laddning Q ges av $E = \frac{3Q^2}{5.4\pi\epsilon_0 R}$) (15 p.)
5. Vi antar att en elektronneutrino ν_e med total energi $E = 1$ GeV skapas vid tiden $t = 0$ i någon reaktion som sker i en liten burk. Vi begränsar oss dessutom till fallet med endast två neutrinomaker, dvs ν_e och ν_μ . Neutrino färdas nu med (så gott som) ljusets hastighet från burken. Beräkna det kortaste avståndet från burken där man med lika stora sannolikheter kan detektera en $|\nu_e\rangle$ eller $|\nu_\mu\rangle$. Antag en mixingvinkel $\theta_{12} = 34^\circ$ och $m_1 = 2$ eV/ c^2 och $m_2 = 3$ eV/ c^2 för motsvarande masstillstånd $|\nu_1\rangle$ och $|\nu_2\rangle$. (15 p.)
6. Vilka av följande reaktioner är tillåtna enligt kända bevaringslagar? Rita ett, och endast ett, Feynmandiagram i de fall reaktionen kan ske. (10 p.)
 - a. $\mu^- \rightarrow e^- + \nu_\mu + \bar{\nu}_e$
 - b. $\Lambda^0 \rightarrow \pi^+ + \pi^-$
 - c. $\nu_e + n \rightarrow p + e^-$
 - d. $\pi^0 \rightarrow \tau^+ + \tau^-$
 - e. $e^+ + e^- \rightarrow \mu^+ + \mu^-$

Lycka Till!

Lösningsskiss Tentamen i FUF050 Subatomär Fysik

2020-08-27

- Bägge kommer från kvantmekaniska system men α -sönderfall beskrivs av 2-kropparkinematik medan β -sönderfall beskrivs av 3-kropparkinematik.
 - α -partikeln måste tunnla genom en potentialbarriär och $T \propto e^{-G}$. Gamowfaktorn G innehåller ett energiberoende E_α . Notera det *exponentiella* energiberoendet.
 - Kärnan är mycket tung, neutrino masslös, vilket medför att vi kan uppskatta den totalt frigjorda energin i sönderfallet med $E_0 = E_e^{\max}$. Den totala energin för elektronen ges av $E_e^{\max} = m_e c^2 + T_e^{\max} \approx 4.011$ MeV. Detta ger den maximala rörelsemängden för elektronen $p_e^{\max} c = [(E_e^{\max})^2 - m_e^2 c^4]^{1/2} \approx 3.978$ MeV. Hälften av detta motsvarar en energi $E_e \approx 2.05$ MeV. Resten av energin i sönderfallet tillfaller neutrino, dvs $E_\nu = E_0 - E_e \approx 1.96$ MeV. För en masslös neutrino motsvarar detta $p_\nu = 1.96$ MeV/c.

- Vi har en elektron per β -sönderfall. Sönderfall beskrivs av $\frac{dN}{dt} = -\lambda N$ vilket ger oss ett tidsberoende för antalet kvarvarande (moder-)kärnor enligt $N(t) = N_0 e^{-\lambda t}$, där N_0 är antalet kärnor vid $t = 0$. Alltså ges det totala antalet utsända elektroner efter en tidsperiod Δt av $N_e(\Delta t) = N_0(1 - e^{-\lambda \Delta t})$.

$1 \mu\text{g } ^{24}\text{Na}$ innehåller $N_0 \approx \frac{10^{-6} \cdot 6 \cdot 10^{23}}{24} \approx \frac{10^{17}}{4}$ kärnor. ^{24}Na har en halveringstid $t_{1/2} = 15$ hr. Sönderfallskonstanten är $\lambda = \frac{\ln(2)}{15} \approx 0.046 \text{ hr}^{-1}$. Detta ger $N_e(\Delta t = 1) = \frac{10^{17}}{4}(1 - e^{-0.046}) \approx 1.12 \cdot 10^{15}$ st.

För $\Delta t \ll t_{1/2}$ kan man med hjälp av en Taylorutveckling approximera $N_e(\Delta t) \approx N_0 \lambda \Delta t = A_0 \Delta t$, där vi i sista steget definierat ursprungsaktiviteten A_0 för provet. Vi har ($\Delta t = 1 \ll t_{1/2} = 15$) hr, och kan därför likaså beräkna $N_e(\Delta t = 1) \approx N_0 \lambda \approx 1.2 \cdot 10^{15}$ st

- Parproduktion kräver att fotonens energi delvis förbrukas på att skapa två elektronmassor. Därefter finns det ej tillräckligt med energi för att kunna ge en elektron kinetisk energi $T = 0.6$ MeV

Fotoelektrisk effekt innebär att en elektron frigörs från en atom. Typiska atomära bindningsenergi är ~ 100 keV eller så. Resterande energi tillfaller den frigjorda elektronen i form av bindningsenergi. Detta ger en kinetisk energi ~ 1 MeV högre än de elektroner vi detekterar.

Vid Comptonspridning kan elektronen erhålla kinetisk energi mellan 0 och $\frac{E_\gamma}{1+2E_\gamma/m_e} \approx 1.4$ MeV. Vår detekterade elektron kommer mest sannolikt från Comptonspridning.

- Om energiskillnaden $\Delta E = S_p - S_n$ beskrivs av skillnaden i Coulombenergi så kan vi uppskatta r_0 via $\Delta E = \frac{3}{5} \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 R} (Z^2 - (Z-1)^2) = \dots = \frac{15 \cdot 0.6 \cdot 1.44}{r_0 16^{1/3}} \text{ MeV} \cdot \text{fm}$. Vilket ger $r_0 \approx 1.47$ fm.

- Se Martin avsnitt 3.1.4. Vi har villkoret $2P(\nu_e \rightarrow \nu_\mu) = 1$. Avståndet ΔL måste uppfylla $1 = 2 \sin^2(2\theta_{12}) \sin^2 \left[\frac{\Delta L}{L_0} \right]$ (*). Sannolikheterna kommer att oscillera. Om vi uttrycker ΔL i meter, skillnaden i neutrino massor (kvadrerade) i eV^2/c^4 och E i MeV, så ges fasan $\Delta L/L_0$ av $1.267 \frac{\Delta L(m_2^2 - m_1^2)}{E}$. Vi löser för ΔL i (*) med hjälp av konstanterna i uppgiften och får $\Delta L = 137$ m.

6. Tillåtna reaktioner och sönderfall är (a) (c) (e). Se kursboken för diagram. (b) bevarar ej baryontal och (d) bevarar inte energi.