

ΤΜΗΜΑ ΦΥΣΙΚΗΣ

Διδάσκοντες: Κ. Φουντάς, Σ. Κοέν, Ν. Νικολής

“ ΣΥΓΧΡΟΝΗ ΦΥΣΙΚΗ Ι ΛΥΣΕΙΣ ”
11 – 2 – 2013

Θέμα 1°: Δύναμη F ασκείται σε ηλεκτρόνιο με αποτέλεσμα αυτό να κινείται σε ευθεία γραμμή. Η κινητική ενέργεια του ηλεκτρονίου δίνεται από τη σχέση

$$KE = \int_0^v F ds \quad (1)$$

όπου s η μετατόπιση και v η τελική ταχύτητα του ηλεκτρονίου. Η τελευταία είναι σχετικιστική και μπορεί να γραφεί ως $v = \beta c$ όπου $\gamma = 1/\sqrt{1-\beta^2}$. Δείξτε ότι

(α)
$$\frac{d(\beta\gamma)}{dt} = \frac{d\beta}{dt} \gamma^3 \quad [4 \text{ μονάδες}]$$

(β)
$$\frac{d\gamma}{dt} = \beta \frac{d\beta}{dt} \gamma^3 \quad [4 \text{ μονάδες}]$$

(γ) Χρησιμοποιήστε την (1) και τις (α) και (β) και δείξτε ότι

$$KE = m_e \gamma c^2 - m_e c^2 = E - m_e c^2 \quad [4 \text{ μονάδες}]$$

(δ) Δείξτε ότι

$$E_e = \sqrt{(cp_e)^2 + m_e^2 c^4} \quad [4 \text{ μονάδες}]$$

(ε) Ποζιτρόνιο με κινητική ενέργεια $KE = 0.511 \text{ MeV}$ συγκρούεται μη ελαστικά με ηλεκτρόνιο το οποίο πριν την σύγκρουση είναι ακίνητο. Τα δύο σωματίδια δημιουργούν έτσι ένα άτομο που ονομάζεται ποζιτρόνιο (positronium). Χρησιμοποιώντας διατήρηση ορμής και ενέργειας δείξτε ότι η ταχύτητα του ατόμου του ποζιτρόνιο είναι $c/\sqrt{3}$. Δίδονται ότι $p = m\gamma\beta c$, $m_e c^2 = 0.511 \text{ MeV}$. [9 μονάδες]

Λύση:

(α)
$$\frac{d}{dt}(\beta\gamma) = \frac{d}{dt}\left(\frac{\beta}{\sqrt{1-\beta^2}}\right) = \frac{d\beta}{dt}\gamma + \beta\left(-\frac{1}{2}\right)\gamma^3(-2\beta)\frac{d\beta}{dt} = \frac{d\beta}{dt}\gamma + \beta^2\gamma^3\frac{d\beta}{dt} = \frac{d\beta}{dt}\gamma^3(\gamma^{-2} + \beta^2) \Rightarrow$$

$$\frac{d}{dt}(\beta\gamma) = \frac{d\beta}{dt}\gamma^3(1-\beta^2 + \beta^2) = \frac{d\beta}{dt}\gamma^3 \quad (1)$$

(β)
$$\frac{d\gamma}{dt} = \frac{d}{dt}\left(\frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}\right) = \left(-\frac{1}{2}\right)(1-\beta^2)^{-3/2}(-2\beta)\frac{d\beta}{dt} \Rightarrow \frac{d\gamma}{dt} = \beta \frac{d\beta}{dt} \gamma^3 \quad (2)$$

(γ) Από (1) και (2)

$$KE = \int_0^v \vec{F} \cdot d\vec{s} = \int_0^v \frac{d}{dt}(m\gamma\beta c) ds = mc \int_0^v \frac{d}{dt}(\gamma\beta) ds = mc \int_0^v \frac{d\beta}{dt} \gamma^3 ds = mc \int_0^v \frac{1}{\beta} \frac{d\gamma}{dt} ds = mc^2 \int_0^v \frac{1}{v} \frac{ds}{dt} d\gamma \Rightarrow$$

$$KE = mc^2 \int_0^v d\gamma = mc^2(\gamma(v) - \gamma(0)) = mc^2(\gamma - 1) = m\gamma c^2 - mc^2 = E - mc^2$$

(δ)
$$E_e^2 = (cp_e)^2 + m_e^2 c^4 = m^2 \gamma^2 \beta^2 c^4 + m_e^2 c^4 = m_e^2 c^4 (1 + \gamma^2 \beta^2) = m_e^2 \gamma^2 c^4 = E_e^2$$

(ε) Διατήρηση ενέργειας: $KE + m_e c^2 + m_e c^2 = M_p \gamma c^2 \Rightarrow 3 m_e c^2 = M_p \gamma c^2 \quad (1)$

Διατήρηση ορμής: $p_e = M_p \beta \gamma c \Rightarrow p_e c = M_p \beta \gamma c^2 \quad (2)$

Υπολογισμός ορμής: $p_e^2 c^2 = E_e^2 - m_e^2 c^4 = (2 m_e c^2)^2 - m_e^2 c^4 = 3 m_e^2 c^4 \Rightarrow p_e c = \sqrt{3} m_e c^2 \quad (3)$

Διαιρώντας την (2) με την (1) και χρησιμοποιώντας την (3) έχουμε ότι

$$\beta = \frac{p_e c}{3 m_e c^2} = \frac{\sqrt{3} m_e c^2}{2 m_e c^2} = \frac{1}{\sqrt{3}} \Rightarrow v = \frac{c}{\sqrt{3}}$$

Θέμα 3^ο: Η φασματική κατανομή (πυκνότητα ενέργειας) της ακτινοβολίας του μέλανος σώματος ως συνάρτηση της συχνότητας f και της θερμοκρασίας T δίνεται από την σχέση

$$u(f, T) df = \frac{8\pi h}{c^3} \frac{f^3}{e^{hf/kT} - 1} df$$

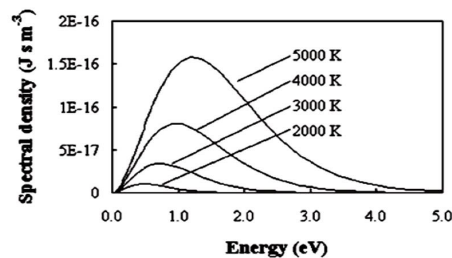
- (α) Σχεδιάστε την κατανομή αυτή ως συνάρτηση της συχνότητας για δύο διαφορετικές θερμοκρασίες T_1 και $T_2=2T_1$, λαμβάνοντας υπ' όψιν τους νόμους των Wien και Steffan-Boltzmann. [6 μονάδες]
 (β) Δείξτε ότι η φασματική κατανομή ως συνάρτηση του μήκους κύματος γράφεται ως

$$u(\lambda, T) d\lambda = \frac{8\pi hc}{\lambda^5} \frac{d\lambda}{e^{hc/\lambda kT} - 1} \quad [7 \text{ μονάδες}]$$

- (γ) Δείξτε ότι η ολική ενέργεια ανά μονάδα όγκου U που εκπέμπει το μέλαν σώμα είναι ανάλογη της T^4 [7 μονάδες]
 (δ) Στο καλοριφέρ μιάς πολυκατοικίας χρησιμοποιείται νερό σε θερμοκρασία 50°C . Λόγω ψύχους ο διαχειριστής αποφασίζει να αυξήσει τη θερμοκρασία του νερού στο 90°C . Ποια είναι η σχετική μεταβολή του κόστους; [5 μονάδες]

Δίνονται: $\hbar c = hc/2\pi = 197.3 \text{ MeV fm} = 197.3 \text{ eV nm}$ $m_e c^2 = 511 \text{ KeV}$ $\int_0^\infty \frac{x^3 dx}{e^x - 1} = \frac{\pi^4}{15}$
 $m_e = 9.1 \times 10^{-31} \text{ kg}$, $e = 1.6 \times 10^{-16} \text{ Cb}$, $\hbar = 1.054 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$, $c = 3 \times 10^8 \text{ m/s}$

Λύση:



- (α) Η καμπύλες για 2000 K και 4000 K έχουν $T_2=2T_1$ και για αυτό το λόγο η καμπύλη των 4000 K έχει μέγιστο για ενέργεια (συχνότητα) δύο φορές μεγαλύτερη από αυτή των 2000 K όπως προβλέπει ο νόμος του Wien. Επί πλέον η καμπύλη των 4000 K έχει εμβαδόν δεκαέξι φορές μεγαλύτερο από το εμβαδόν της καμπύλης των 2000 K σύμφωνα με τον νόμο των Steffan-Boltzmann.

(β)
$$u(\lambda, T) d\lambda = \frac{8\pi h}{c^3} \frac{(c/\lambda)^3}{e^{hc/\lambda kT} - 1} d(c/\lambda) = \frac{8\pi h}{c^3} \frac{(c/\lambda)^3}{e^{hc/\lambda kT} - 1} \left(-\frac{c}{\lambda^2} d\lambda\right) = -\frac{8\pi hc}{\lambda^5} \frac{d\lambda}{e^{hc/\lambda kT} - 1}$$

το μείον ένα χρειάζεται μόνο στην ολοκλήρωση έτσι η κατανομή είναι

$$u(\lambda, T) d\lambda = \frac{8\pi hc}{\lambda^5} \frac{d\lambda}{e^{hc/\lambda kT} - 1}$$

(γ)
$$U = \int_0^\infty u(f, T) df = \frac{8\pi h}{c^3} \int_0^\infty \frac{f^3}{e^{hf/kT} - 1} df \quad (1)$$

Έστω $z = \frac{hf}{kT} \Rightarrow dz = \frac{h}{kT} df \Rightarrow df = \frac{kT}{h} dz$ και $f = \frac{kT}{h} z$ (2)

Από (1) και (2) έχουμε
$$U = \frac{8\pi h}{c^3} \left(\frac{kT}{h}\right)^4 \int_0^\infty \frac{z^3}{e^z - 1} dz = \frac{8\pi^5 k^4}{15 h^3 c^3} T^4$$
 σε μονάδες ενέργειας ανά όγκο.

(δ)
$$\frac{U(90^\circ)}{U(50^\circ)} = \frac{\sigma(273+90)^4}{\sigma(273+50)^4} = \frac{363^4}{323^4} \approx 1.6$$
 δηλαδή 60% μεγαλύτερο κόστος.