

### 3° φυλλάδιο αυτήσεων - απαιτήσεις

1. Με βάση το διάγραμμα, οι δύο M100 κηφίδες κινούνται στη γραμμή καλύτερης προσαρμογής έχουν περιόδους και φαινόμενα μεγέθη:

$$\log_{10} P_1 \approx 1.36, \quad V_1 \approx 26.3$$

$$\log_{10} P_2 \approx 1.62, \quad V_2 \approx 25.5$$

Με βάση την επίσημη για τη σχέση περιόδου-λαμπρότητας, τα απόλυτα μεγέθη των αστέρων είναι:

$$M_{V,1} = -5.24$$

$$M_{V,2} = -5.97$$

Οι αντίστοιχες αποστάσεις για τους κηφίδες είναι:

$$\text{(χωρίς απορρόφηση)} \quad d_1 = 20.3 \text{ Mpc} \quad d_2 = 19.7 \text{ Mpc}$$

$$\text{(με απορρόφηση)} \quad d_1 = 19.0 \text{ Mpc} \quad d_2 = 18.4 \text{ Mpc}$$

Οπότε μία από τις αποστάσεις φρίβεται στο

εύρος  $17.1 \pm 1.8 \text{ Mpc}$ , ενώ οι άλλες είναι εκτός.

$$2. (a) \text{ } \partial \epsilon \text{ φορτας} \quad L = L_0 + \delta L$$

$$R = R_0 + \delta R$$

$$T = T_0 + \delta T$$

στην εξίσωση Stefan-Boltzmann έχουμε:

$$L_0 + \delta L = 4\pi (R_0 + \delta R)^2 \sigma (T_0 + \delta T)^4$$

$$L_0 \left(1 + \frac{\delta L}{L_0}\right) = 4\pi R_0^2 \left(1 + \frac{\delta R}{R_0}\right)^2 \sigma T_0^4 \left(1 + \frac{\delta T}{T_0}\right)^4$$

δεδομένου ότι  $L_0 = 4\pi R_0^2 \sigma T_0^4$  έχουμε:

$$\left(1 + \frac{\delta L}{L_0}\right) = \left(1 + 2 \frac{\delta R}{R_0} + \dots\right) \left(1 + 4 \frac{\delta T}{T_0} + \dots\right)$$

$$\frac{\delta L}{L_0} = 2 \frac{\delta R}{R_0} + 4 \left(\frac{\delta T}{T_0}\right)$$

από τους όρους πρώτης τάξης.

$$(β) \quad T V^{\gamma-1} = \sigma \alpha \rho_0$$

$$\hookrightarrow T R^{3(\gamma-1)} = \sigma \alpha \rho_0$$

$$T = T_0 + \delta T, \quad R = R_0 + \delta R$$

$$(T_0 + \delta T) (R_0 + \delta R)^{3(\gamma-1)} = T_0 R_0^{3(\gamma-1)}$$
$$T_0 \left(1 + \frac{\delta T}{T_0}\right) R_0^{3(\gamma-1)} \left(1 + \frac{\delta R}{R_0}\right)^{3(\gamma-1)} = T_0 R_0^{3(\gamma-1)}$$

$$\left(1 + \frac{\delta T}{T_0}\right) \left[1 + 3(\gamma-1) \frac{\delta R}{R_0} + \dots\right] = 1$$

$$\frac{\delta T}{T_0} = -3(\gamma-1) \frac{\delta R}{R_0}$$

και με βάση το ερώτημα (α)

$$\frac{\delta L}{L_0} = 2 \frac{\delta R}{R_0} + 4 \left[ -3(\gamma-1) \frac{\delta R}{R_0} \right] =$$
$$= 2(-6\gamma + 7) \frac{\delta R}{R_0}$$

$$\gamma = 5/3$$

$$\hookrightarrow \frac{\delta L}{L_0} = -6 \frac{\delta R}{R_0}$$

3. (a) Χονδρικά η μάζα για το η Carinae είναι  $120 M_{\odot} \Rightarrow L_{\text{E}} = 4.6 \cdot 10^6 L_{\odot}$

Το οποίο είναι αρκετά κοντά στην τιμή του αβεριαύ

$$5 \cdot 10^6 M_{\odot}$$

και είναι στο όριο Eddington.

(β) (i) Η απόσταση του η Carinae υπολογίζεται χονδρικά στα  $2300 \text{ pc}$ . Με δεδομένο ότι  $A_V = 1.7$ ,  $M_V = M_{\text{bol}} \approx -13.5$  και με χρήση  $M_{\text{sun}} = 4.74$ ,  $h = 2 \cdot 10^7 L_{\odot}$

(ii) Αν η φωτεινότητα ισχύει για 20 χρόνια, τότε η συνολική ενέργεια είναι  $4.8 \cdot 10^{42} \text{ J}$

(iii)  $K = 1.2 \cdot 10^{42} \text{ J}$ .

(γ) Η γραμμική εκτόνωση ενός από τους δύο λόβους είναι  $l = (8.5'') (2300 \text{ pc})$   
 $= 0.095 \text{ pc} = 90.000 \text{ AU} = 3 \cdot 10^{15} \text{ m}$

Με σταθερό ρυθμό εκτόνωσης  $v = 650 \text{ km s}^{-1}$

$$\tau = l/v \approx 4.5 \cdot 10^9 \text{ s} \approx 140 \text{ yr}$$

Αν και ποια βεβήκη υπήρχε επιτάχυνση τότε  
αυτή η βεβήκη δεχί έχει υπολογιστεί σωστά.

(επιτάχυνση π.χ. λόγω πίεσης ακτινοβολίας)

4. Με  $f = 0.01$

$$\Delta E_v = \frac{3}{10} f G M_{\odot}^2 \left( \frac{1}{r_f} - \frac{1}{r_i} \right)$$

Η ενέργεια που χρειάζεται για να επιταχυνθεί  
 $g M_{\odot}$  είναι:

$$E_{\text{need}} = \frac{g G M_{\odot}^2}{\langle r_g \rangle}$$

οπου  $\langle r_g \rangle$  είναι η μέση ακτίνα του  
 $g M_{\odot}$  πριν ο πυρήνας καταρρεύσει.

$$\text{οπότε έχουμε: } r_f = \left( \frac{30}{f \langle r_g \rangle} + \frac{1}{r_i} \right)^{-1}$$

Υποθέτουμε ότι η αρχική αλφίδα του πυρήνα είναι περίπου  $c/s$  αντίστοιχα  $c/s$  (ns) ( $R_{\oplus}$ ) και  $\langle r_g \rangle \sim 100 R_{\oplus}$  (χοντριά για έναν ερυθρό υπεργίγαντα  $10 M_{\odot}$ )  
 οπότε  $r_f = 5000 \text{ km} = 0.08 R_{\oplus}$

$$\langle r_g \rangle \sim R_{\oplus} \text{ και } r_f = 2 \text{ km.}$$

άρα αν υποθέσουμε  $\langle r_g \rangle = 1 R_{\oplus}$ ,  $r_f = 220 \text{ km}$

$$5. \quad \tau_{1/2} = \tau_f \cdot f_d, \quad \tau = \ln 2 / \tau_{1/2} = 0.0097 \text{ day}^{-1}$$

$$dM/dt = 0.0097 \text{ magd}^{-1}$$

$$6. (a) \quad E/A = (4.2 \text{ MeV}) (1.3 \cdot 10^{14} \text{ m}^{-2}) = 87 \text{ J m}^{-2}$$

Σε απόσταση  $d \approx 50 \text{ kpc}$

$$E = (4\pi d^2) (E/A) = 2.6 \cdot 10^{45} \text{ J}$$

$$(b) \quad U_g = -3GM^2/5R = 3 \cdot 10^{46} \text{ J}$$

7. b) Η μέση πυκνότητα για έναν Λ.Ν. μάζας  $0.6 M_{\odot}$  και ακτίνας  $0.012 R_{\odot}$  είναι:

$$\rho = 4.89 \cdot 10^8 \text{ kg m}^{-3}$$

και 
$$r = \left( \frac{3 A M_H}{4 \pi \rho} \right)^{1/3} = 2.14 \cdot 10^{-12} \text{ m}$$
 με  $A = 12$

(β)  $Z = 6$  
$$T_c = \frac{Z^2 e^2}{4 \pi \epsilon_0 r k \Gamma} = 1.76 \cdot 10^6 \text{ K}$$

8 (α) 
$$P_{\min} = 2 \pi \sqrt{\frac{R^3}{GM}} = 4.6 \cdot 10^{-4} \text{ s}$$

(β) 
$$R = 0.5 (E + P)$$

και 
$$\frac{E - P}{R} = \frac{50^2 R^3}{4GM}$$

για  $E$  και  $P$ : 
$$E = R \left( 1 + \frac{50^2 R^3}{8GM} \right)$$

και 
$$P = R \left( 1 - \frac{50^2 R^3}{8GM} \right)$$

$$\text{οπότε } \frac{2\pi}{0} = 2P_{\min} = 4\pi \sqrt{\frac{R^3}{GM}}$$

$$\dot{\omega} \quad \underline{0^2} = \frac{GM}{R^3}$$

$$R = 10 \text{ km} \quad E = R \left( 1 + \frac{5}{32} \right) \approx 11.56 \text{ km}$$

$$\text{και} \quad P = R \left( 1 - \frac{5}{32} \right) = 8.44 \text{ km}$$

9. (a) Από τη σχέση  $P\dot{P} = P dP/dt = P_0 \dot{P}_0$

έχουμε:

$$\int_{P_0}^P P dP = P_0 \dot{P}_0 \int_0^t dt'$$

$$\Rightarrow P = (P_0^2 + 2P_0 \dot{P}_0 t)^{1/2}$$

(β) Σε χρόνο  $dt$ , ο pulsar ολοκληρώνει  $N = dt/P$  περιστροφές

Σε ποσό των Pulsar  $dt_p = P_0 dt/P$   
 όταν ένα ποσό, δειχτεί  $t = P_0 / \dot{P}_0$

Τότε ο αντίστοιχος χρόνος για τον Pulsar είναι:

$$\begin{aligned}t_p &= \int_0^{P_0/\dot{P}_0} \frac{P_0}{P} dt = \\&= \frac{P_0}{\dot{P}_0} \int_0^{P_0/\dot{P}_0} \frac{P_0/\dot{P}_0}{(P_0^2 + 2P_0\dot{P}_0 t)^{1/2}} dt \\&= (\sqrt{3} - 1) \frac{P_0}{\dot{P}_0}\end{aligned}$$

10. (a)  $r_c = \frac{c^2}{g} = \frac{c^2 R^2}{GM}$

$M = 1.4M_\odot$ ,  $R = 10^4 \text{ m}$ ,  $r_c = 4.84 \cdot 10^4 \text{ m}$ .

$R_{\text{NS}} \sim 10 \text{ km}$ , οπότε δεν μπορούμε να αγνοήσουμε τη  $\Gamma$ . Σ. στα μετρήσιμα Α.Ν.

(β)  $\Delta t_0 = 1 \text{ hr} = 3600 \text{ s}$

$$\Delta t_\infty = \Delta t_0 \left(1 - \frac{2GM}{Rc^2}\right)^{-1/2} = 4.700 \text{ s}$$

όπως  $\Delta t_{\infty} = \Delta t_0 \left(1 - \frac{6M}{Rc^2}\right)^{-1} = 4.540s$

Η διαφορά των δύο αποτελεσμάτων είναι  
γιατί η χωρική δεν είναι αδρανής δύναμη  
στην επιφάνεια του A.N.