

ΑΣΤΡΟΦΥΣΙΚΗ

ΝΙΚΟΛΑΟΣ ΣΤΕΡΓΙΟΥΛΑΣ

ΤΜΗΜΑ ΦΥΣΙΚΗΣ
ΑΡΙΣΤΟΤΕΛΕΙΟ ΠΑΝΕΠΙΣΤΗΜΙΟ ΘΕΣΣΑΛΟΝΙΚΗΣ



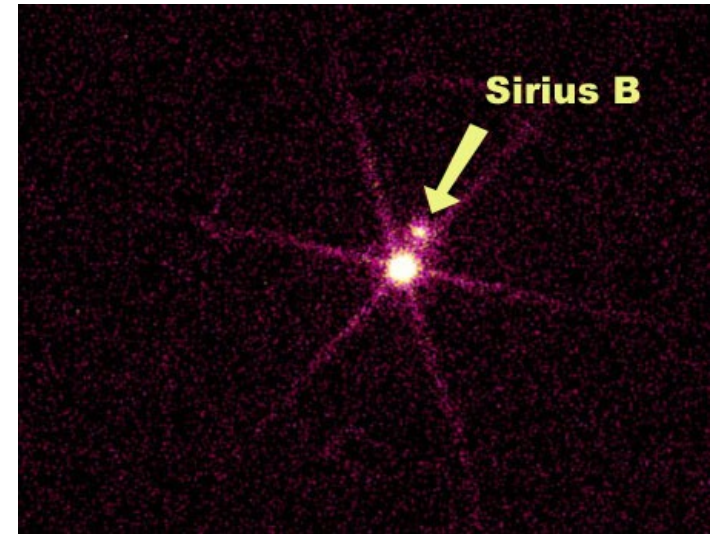
ΛΕΥΚΟΙ ΝΑΝΟΙ

- Ο πρώτος γνωστός λευκός νάνος ήταν ο Sirius B, που ανακαλύφθηκε το 1862. Αρχικά ήταν γνωστή μόνο η φωτεινότητά του

$$L_{SB} \approx 0.03 L_{\odot}$$

και η μάζα του

$$M_{SB} \approx 1 M_{\odot}$$



και θεωρούνταν πως πρόκειται για ένα πολύ ψυχρό αστέρα, καθώς για τους αστέρες σε ισορροπία ισχύει ο νόμος των Stefan-Boltzmann

$$L = 4 \pi R^2 \sigma T_{eff}^4$$

Όμως, το 1915 μετρήθηκε η θερμοκρασία του Sirius B ως

$$T_{SB} \simeq 27,000 K$$

ΛΕΥΚΟΙ ΝΑΝΟΙ

- Γνωρίζοντας ότι $T_{\odot} \approx 6,000 \text{ K}$ μπορούμε να υπολογίσουμε

$$\frac{R_{SB}^2 T_{SB}^4}{L_{SB}} = \frac{R_{\odot}^2 T_{\odot}^4}{L_{\odot}}$$
$$\Rightarrow R_{SB} = \left(\frac{T_{\odot}}{T_{SB}} \right)^2 \left(\frac{L_{SB}}{L_{\odot}} \right)^{1/2} R_{\odot}$$
$$\approx 0.01 R_{\odot}$$
$$\approx R_{\text{ΓΗΣ}}$$

Η ύπαρξη τέτοιων συμπαγών αστέρων, όπου μια μάζα Ηλίου συρρικνώνεται στις διαστάσεις της Γης, εξηγήθηκε τελικά το 1926 από τον Fowler, με βάση την κβαντομηχανική πίεση ενός εκφυλισμένου αερίου ηλεκτρονίων.

- Μέση πυκνότητα: $\bar{\rho}_{SB} \sim \frac{3M}{4\pi R^3} \sim 10^6 \bar{\rho}_{\odot}$
- Επιτάχυνση της βαρύτητας στην επιφάνεια: $g_{SB} \sim \frac{GM}{R^2} \sim 10^4 g_{\odot}$

ΠΛΗΡΩΣ ΕΚΦΥΛΙΣΜΕΝΟ ΑΕΡΙΟ ΗΛΕΚΤΡΟΝΙΩΝ

- Λόγω της απαγορευτικής αρχής του Pauli, δύο φερμιόνια δεν μπορούν να βρεθούν στον ίδιο χώρο στην ίδια ακριβώς ενεργειακή κατάσταση. Σε ένα αέριο υπό κανονικές συνθήκες πυκνότητας, μόνο 1 στις 10^7 επιτρεπτές ενεργειακές στάθμες είναι κατειλημμένες, οπότε η απαγορευτική αρχή του Pauli δεν έχει κάποιο ορατό αποτέλεσμα.

Σ' ένα λευκό νάνο όμως, θα δείξουμε ότι η πυκνότητα είναι αρκετά μεγάλη ώστε όλες σχεδόν οι ενεργειακές καταστάσεις να είναι κατειλημμένες, δηλαδή το αέριο ηλεκτρονίων είναι (σχεδόν) *πλήρως εκφυλισμένο*.

Ένα αέριο ηλεκτρονίων περιγράφεται από τη στατιστική Fermi-Dirac, σύμφωνα με την οποία η αριθμητική πυκνότητα των ηλεκτρονίων με ορμή μεταξύ p και $p+dp$ είναι

$$\begin{aligned} dn &= n(p) dp \\ &= F(p) \frac{8\pi}{h^3} p^2 dp \end{aligned}$$

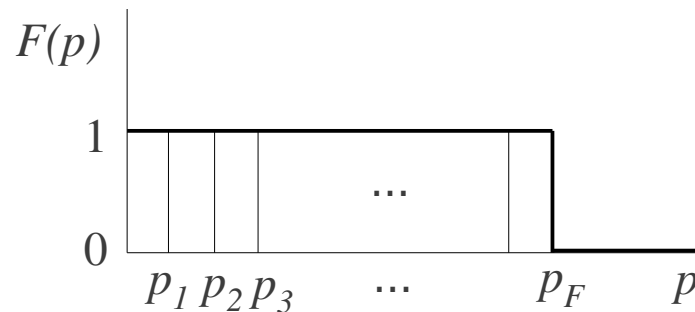
όπου $F(p)$ είναι η συνάρτηση κατανομής των ηλεκτρονίων στις διάφορες επιτρεπτές στάθμες ορμής p .

ΠΛΗΡΩΣ ΕΚΦΥΛΙΣΜΕΝΟ ΑΕΡΙΟ ΗΛΕΚΤΡΟΝΙΩΝ

- Σε ένα πλήρως εκφυλισμένο αέριο όλες οι επιτρεπτές στάθμες είναι κατειλημμένες, δηλ. υπάρχει ένα ηλεκτρόνιο σε κάθε στάθμη, μέχρι την τιμή ορμής p_F (ορμή *Fermi*) που έχει το ηλεκτρόνιο με την υψηλότερη ενέργεια από όλα τα υπόλοιπα. Άρα, η συνάρτηση κατανομής έχει τη μορφή:

$$F(p) = \begin{cases} 1 & , p \leq p_F \\ 0 & , p > p_F \end{cases}$$

όπως φαίνεται και στο παρακάτω σχήμα:



ΠΛΗΡΩΣ ΕΚΦΥΛΙΣΜΕΝΟ ΑΕΡΙΟ ΗΛΕΚΤΡΟΝΙΩΝ

- Η αριθμητική πυκνότητα του αερίου είναι

$$\begin{aligned} n &= \int dn \\ &= \int_0^\infty n(p) dp \\ &= \frac{8\pi}{h^3} \int_0^{p_F} p^2 dp \\ &= \frac{8\pi}{3h^3} p_F^3 \end{aligned}$$

κι έτσι, η ορμή Fermi είναι

$$p_F = \left(\frac{3h^3}{8\pi} n \right)^{1/3}$$

Η αντίστοιχη ενέργεια Fermi, για μη-σχετικιστικό αέριο, είναι

$$\varepsilon_F = \frac{p_F^2}{2m_e} = \left(\frac{3}{\pi} \right)^{2/3} \frac{h^2 n_e^{2/3}}{2m_e}$$

ΠΛΗΡΩΣ ΕΚΦΥΛΙΣΜΕΝΟ ΑΕΡΙΟ ΗΛΕΚΤΡΟΝΙΩΝ

- Στους λευκούς νάνους με σύνθεση άνθρακα και οξυγόνου το μέσο μοριακό βάρος ανά ηλεκτρόνιο είναι

$$\mu_e = \frac{A}{Z} \simeq 2$$

όπου A είναι ο μαζικός αριθμός και Z ο ατομικός αριθμός των νουκλεονίων του πυρήνα. Η αριθμητική πυκνότητα των βαρυονίων είναι

$$n_B \simeq A n_+$$

όπου n_+ είναι η αριθμητική πυκνότητα των θετικά φορτισμένων πυρήνων. Για να υπάρχει ηλεκτρική ουδετερότητα, θα πρέπει $Z n_+ = n_e$, οπότε

$$n_B = \mu_e n_e$$

και η πυκνότητα μάζας (αγνοώντας τη συνεισφορά των ηλεκτρονίων) είναι

$$\rho = m_B \mu_e n_e$$

όπου m_B είναι η μάζα ανά βαρυόνιο.

ΠΛΗΡΩΣ ΕΚΦΥΛΙΣΜΕΝΟ ΑΕΡΙΟ ΗΛΕΚΤΡΟΝΙΩΝ

- Τελικώς, η ενέργεια Fermi μπορεί να γραφεί ως συνάρτηση της πυκνότητας μάζας

$$\varepsilon_F = \left(\frac{3}{\pi} \right)^{2/3} \frac{h^2}{8m_e} \left(\frac{\rho}{\mu_e m_B} \right)^{2/3}$$

Η ενέργεια αυτή μπορεί να συγκριθεί με τη θερμική ενέργεια ανά ηλεκτρόνιο

$$\varepsilon_T \sim \frac{3}{2} k_B T$$

Για τον Sirius B, η εκτίμηση για την κεντρική θερμοκρασία είναι $T_c \sim 8 \times 10^7$ K, οπότε προκύπτει ότι

$$\varepsilon_T \ll \varepsilon_F$$

Άρα μπορούμε να αγνοήσουμε τη θερμική ενέργεια και δικαιολογείται η προσέγγιση του πλήρως εκφυλισμένου αερίου. Στο λευκό νάνο, η πίεση που αντιστέκεται στη βαρύτητα είναι καθαρά κβαντομηχανικής προέλευσης.

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΤΗΣ ΠΙΕΣΗΣ

- Πρόχειρος υπολογισμός:

Λόγω της αρχής της απροσδιοριστίας του Heisenberg, γνωρίζουμε πως για ένα ηλεκτρόνιο ισχύει

$$\Delta x \Delta p \geq \hbar$$

οπότε, ένα ηλεκτρόνιο περιορισμένο σε ένα διάστημα Δx έχει ορμή τουλάχιστον

$$\Delta p \sim \frac{\hbar}{\Delta x}$$

Εάν υπάρχει ένα ηλεκτρόνιο ενά κυβικό όγκο με πλευρά Δx , τότε η αριθμητική πυκνότητα των ηλεκτρονίων είναι

$$n = \frac{N}{V} \sim \frac{1}{\Delta x^3}$$

$$\Rightarrow \Delta x \sim n^{-1/3}$$

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΤΗΣ ΠΙΕΣΗΣ

Οπότε

$$\Delta p \sim \hbar n^{1/3}$$
$$\Rightarrow m_e v \sim \hbar n^{1/3}$$

(θεωρώντας ότι $\Delta v \sim v$).

Από τη στατιστική φυσική, γνωρίζουμε ότι η πίεση ενός αερίου αριθμητικής πυκνότητας n δίνεται από τη σχέση

$$P = \frac{1}{3} n \langle p v \rangle$$

(όπου με $\langle \rangle$ υποδηλώνουμε μέση τιμή). Προσεγγιστικά:

$$P \sim n \cdot \hbar n^{1/3} \cdot \frac{\hbar n^{1/3}}{m_e}$$
$$\Rightarrow P \sim \frac{\hbar^2}{m_e} n^{5/3}$$

Με τον ακριβή υπολογισμό θα δείξουμε ότι βρήκαμε τη σωστή εξάρτηση.

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΤΗΣ ΠΙΕΣΗΣ

- Ακριβής υπολογισμός:

Το διαφορικό της πίεσης είναι

$$\begin{aligned}dP &= \frac{1}{3} p v dn \\&= \frac{1}{3} p v n(p) dp \\&= \frac{1}{3} p v F(p) \frac{8\pi}{h^3} p^2 dp\end{aligned}$$

κι έτσι η πίεση είναι

$$P = \frac{8\pi}{3h^3} \int_0^{p_F} p^3 v dp$$

Επειδή σε πολύ μεγάλες πυκνότητες τα ηλεκτρόνια μπορεί να αναπτύξουν σχετικιστικές ταχύτητες, στον ακριβή υπολογισμό θα χρησιμοποιήσουμε για την ορμή τη σχέση της Ειδικής Θεωρίας Σχετικότητας

$$p = \frac{m_e v}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} \quad \Rightarrow \quad v = \frac{p}{m_e} \left(1 + \frac{p^2}{m_e^2 c^2} \right)^{-1/2}$$

ΥΠΟΛΟΓΙΣΜΟΣ ΤΗΣ ΠΙΕΣΗΣ

Οπότε

$$P = \frac{8\pi}{3h^3 m_e} \int_0^{p_F} \frac{p^4}{\sqrt{1 + p^2/(m_e c)^2}} dp$$

Το αποτέλεσμα της ολοκλήρωσης είναι

$$P = \frac{\pi m_e^4 c^5}{3h^3} \left\{ X \sqrt{1 + X^2} (2X^2 - 3) + 3 \ln(X + \sqrt{1 + X^2}) \right\}$$

όπου ορίσαμε την αδιάστατη μεταβλητή

$$X = \frac{p_F}{m_e c}$$

η οποία αποτελεί μέτρο σύγκρισης της ορμής Fermi προς τη μη-σχετικιστική έκφραση της ορμή ενός ηλεκτρονίου, $m_e c$, εάν αυτό είχε ταχύτητα ίση με αυτή του φωτός (θυμίζουμε ότι σε τέτοιες ταχύτητες η τιμή της ορμής διαφέρει από τη μη-σχετικιστική έκφραση και τείνει στο άπειρο).

ΑΣΥΜΠΤΩΤΙΚΕΣ ΜΟΡΦΕΣ

- Μη-σχετικιστικό όριο: $X \ll 1$ ($p_F \ll m_e c$) ($\rho \ll 10^6 \text{ g/cm}^3$)

$$P = \frac{1}{20} \left(\frac{3}{\pi} \right)^{2/3} \frac{h^2}{m_e} n_e^{5/3}$$

Η σχέση αυτή είναι χρήσιμη για λευκούς νάνους μικρής μάζας και δείχνει ότι η πίεση αποτελεί κατά βάση κβαντομηχανικό φαινόμενο (για $\hbar \rightarrow 0$ δε θα υπήρχε).

- Σχετικιστικό όριο: $X \gg 1$ ($p_F \gg m_e c$) ($\rho \gg 10^6 \text{ g/cm}^3$)

$$P = \frac{1}{8} \left(\frac{3}{\pi} \right)^{1/3} \hbar c n_e^{4/3}$$

Η σχέση αυτή είναι χρήσιμη για λευκούς νάνους μεγάλης μάζας και δείχνει ότι στο όριο αυτό η πίεση καθορίζεται και από τη Σχετικότητα, ενώ η ελάττωση της δύναμης από 5/3 σε 4/3 δείχνει ότι η ύλη συμπιέζεται πιο εύκολα (οδηγώντας τελικά σε κατάρρευση).

ΟΡΙΟ CHANDRASEKHAR

- Στο σχετικιστικό όριο, προκύπτει ότι η μάζα ενός λευκού νάνου έχει μια ανώτατη τιμή. Ένας πρόχειρος υπολογισμός μπορεί να γίνει ως εξής:

Εάν υποθέσουμε προσεγγιστικά ότι ο αστέρας είναι ομογενής, τότε γνωρίζουμε ότι η πίεση στο κέντρο του είναι

$$P_c = \frac{3 G M^2}{8 \pi R^4}$$

$$\Rightarrow P_c = \left(\frac{4 \pi}{3} \right)^{1/3} \frac{G}{2} M^{2/3} \rho^{4/3}$$

$$\Rightarrow P_c = \left(\frac{4 \pi}{3} \right)^{1/3} \frac{G}{2} M^{2/3} (\mu_e m_B n_e)^{4/3}$$

όπου στην τελευταία σχέση χρησιμοποιήσαμε την ηλεκτρική ουδετερότητα.

ΟΡΙΟ CHANDRASEKHAR

Ο λευκός νάνος διατηρείται σε ισορροπία και αποφεύγει τη βαρυτική κατάρρευση, για όσο η κβαντομηχανική πίεση του πλήρως εκφυλισμένου αερίου ηλεκτρονίων (στο σχετικιστικό όριο) είναι

$$P \geq P_c$$

$$\Rightarrow \frac{1}{8} \left(\frac{3}{\pi} \right)^{1/3} h c n_e^{4/3} \geq \left(\frac{4\pi}{3} \right)^{1/3} \frac{G}{2} M^{2/3} (\mu_e m_B n_e)^{4/3}$$

$$\Rightarrow M \leq \frac{3}{16\pi} \left(\frac{h c}{G} \right)^{3/2} \frac{1}{(m_e m_B)^2}$$

άρα η μάζα έχει πράγματι μια ανώτατη τιμή. Με την υπόθεση ότι ο αστέρας είναι ομογενής, το παραπάνω αποτέλεσμα δίνει $0.44 M_\odot$. Ο ακριβής υπολογισμός δίνει $1.44 M_\odot$.

Η παραπάνω σχέση συνδέει με μοναδικό τρόπο τις βασικές θεωρίες της φυσικής, δηλ. τη βαρύτητα, την κβαντομηχανική και τη σχετικότητα, μέσω των θεμελιωδών σταθερών G , h και c .