



Όνοματεπώνυμο: _____, AM: _____

Έχω παραδώσει εργασίες: ΝΑΙ ΟΧΙ

Θέμα 1^ο (3.4 μονάδες):

Έστω η στάσιμη, σφαιρικά συμμετρική προσρόφηση ύλης στην κεντρική περιοχή ενός γαλαξία, υπό την επίδραση βαρύτητας $\vec{g} = -\frac{GM}{r^2}\hat{r}$ λόγω της κεντρικής μελανής του οπής. Θεωρήστε τη ροή ισόθερμη με ταχύτητα ήχου c_s και την ταχύτητα μη-σχετικιστική και ακτινική $\vec{u} = u(r)\hat{r}$.

(α) Γράψτε την εξίσωση που εκφράζει την διατήρηση μάζας και δίνει τον ρυθμό προσρόφησης ύλης \dot{M} .

(β) Γράψτε την εξίσωση ορμής και το ισοδύναμο ολοκλήρωμα Bernoulli.

(γ) Θεωρώντας ότι η ροή ξεκινά από $r = \infty$ με πυκνότητα ρ_∞ και αμελητέα ταχύτητα υπολογίστε την τιμή του ολοκληρώματος Bernoulli.

(δ) Συνδυάζοντας το ολοκλήρωμα Bernoulli και την διατήρηση μάζας δείξτε ότι η ταχύτητα καθορίζεται από την εξίσωση

$$\frac{u^2}{2} + c_s^2 \ln \frac{\dot{M}}{4\pi r^2 \rho_\infty |u|} - \frac{GM}{r} = 0.$$

★ (ε) Δείξτε ότι υπάρχει ηχητικό κρίσιμο σημείο όπου $u_c = -c_s$ στη θέση $r_c = \frac{GM}{2c_s^2}$.

(στ) Βρείτε το ρυθμό προσρόφησης \dot{M} απαιτώντας η λύση να περνά από το κρίσιμο σημείο. (Δεδομένα είναι τα c_s , ρ_∞ και GM).

Θέμα 2^ο (3.3 μονάδες):

(α) Μία στήλη πλάσματος ακτίνας R βρίσκεται σε μαγνητοστατική ισορροπία. Αν το ρεύμα που την διαρρέει έχει πυκνότητα $\vec{J} = \frac{2I}{\pi R^2} \left(1 - \frac{\varpi^2}{R^2}\right) \hat{z}$ σε κυλινδρικές συντεταγμένες με άξονα z τον άξονα της στήλης (I είναι το συνολικό ρεύμα) βρείτε την πίεση στον άξονα.

Υπόδειξη: Πρέπει (α_1) να βρείτε το μαγνητικό πεδίο της στήλης και (α_2) να επιλύσετε την εξίσωση μαγνητοστατικής ισορροπίας.

(β) Ποιο μέρος της πυκνότητας μαγνητικής δύναμης αντιστοιχεί στην μαγνητική πίεση και ποιο στην τάση;

Θέμα 3^ο (3.3 μονάδες):

Έμβολο δημιουργεί ισχυρό ωστικό κύμα κινούμενο με ταχύτητα u_e μέσα σε σωλήνα με στατικό ρευστό πυκνότητας ρ_1 και πολυτροπικού δείκτη γ .

(α) Ποια η ταχύτητα του ωστικού κύματος;

(β) Ποια η πυκνότητα και η πίεση στην περιοχή 2 μεταξύ εμβόλου και κύματος;

(γ) Ποιος ο λόγος μεταξύ της πυκνότητας μακροσκοπικής ενέργειας $\rho_2 u_e^2 / 2$ στην περιοχή 2 και της πυκνότητας μικροσκοπικής (εσωτερικής) ενέργειας στην ίδια περιοχή;

★ (δ) Βρείτε τον λόγο του ερωτήματος (γ) συναρτήσει του αριθμού M_1 στην γενική περίπτωση που το ωστικό κύμα δεν είναι απαραίτητα ισχυρό.

ΛΥΣΕΙΣ:

Θέμα 1^ο:

(α) $4\pi r^2 \rho u = -\dot{M}$.

(β) $u \frac{du}{dr} = -\frac{c_s^2}{\rho} \frac{d\rho}{dr} - \frac{GM}{r^2}$, $\frac{u^2}{2} + c_s^2 \ln \rho - \frac{GM}{r} = E$.

(γ) $E = c_s^2 \ln \rho_\infty$, άρα $\frac{u^2}{2} + c_s^2 \ln \frac{\rho}{\rho_\infty} - \frac{GM}{r} = 0$.

(δ) Η ζητούμενη προκύπτει αντικαθιστώντας $\rho = \frac{\dot{M}}{4\pi r^2 |u|}$ στο ολοκλήρωμα Bernoulli.

(ε) Η διαφορική που καθορίζει την ταχύτητα προκύπτει είτε από την εξίσωση της ορμής (αντικαθιστώντας $\rho = \frac{\dot{M}}{4\pi r^2 |u|}$) είτε παραγωγίζοντας

την σχέση του ερωτήματος (δ) και είναι $\frac{du}{dr} = \frac{u}{r} \frac{2c_s^2 - GM/r}{u^2 - c_s^2}$. Είναι $\frac{0}{0}$ στο ηχητικό κρίσιμο σημείο, επομένως σε αυτό ισχύουν $u_c^2 - c_s^2 = 0 \Leftrightarrow$

$u_c = -c_s$ και $2c_s^2 - \frac{GM}{r_c} = 0 \Leftrightarrow r_c = \frac{GM}{2c_s^2}$.

(στ) Η σχέση του ερωτήματος (δ) αν εφαρμοστεί στο κρίσιμο σημείο δίνει $\frac{u_c^2}{2} + c_s^2 \ln \frac{\dot{M}}{4\pi r_c^2 \rho_\infty |u_c|} - \frac{GM}{r_c} = 0$. Αντικαθιστώντας $u_c = -c_s$ και $r_c = \frac{GM}{2c_s^2}$ προκύπτει $\dot{M} = \frac{\pi e^{3/2} \rho_\infty G^2 M^2}{c_s^3}$.

Θέμα 2^ο:

(α₁) Το πεδίο είναι μόνο αζιμουθιακό. Ο νόμος Ampère $\oint \vec{B} \cdot d\vec{r} = \frac{4\pi}{c} \iint \vec{J} \cdot d\vec{a}$ σε βρόχο ακτίνας

ϖ δίνει $B_\phi 2\pi\varpi = \frac{4\pi}{c} \int_0^\varpi J_z 2\pi\varpi d\varpi$. Αντικαθιστώντας το ρεύμα και ολοκληρώνοντας βρίσκουμε

$$\vec{B} = \frac{2I}{cR^2} \left(2\varpi - \frac{\varpi^3}{R^2} \right) \hat{\phi}.$$

(α₂) Η εξίσωση μαγνητοστατικής ισοροπίας $0 = -\vec{\nabla}P + \frac{\vec{J} \times \vec{B}}{c}$ με $P = P(\varpi)$ δίνει $\frac{dP}{d\varpi} =$

$$-\frac{4I^2}{\pi c^2 R^4} \left(2\varpi - 3\frac{\varpi^3}{R^2} + \frac{\varpi^5}{R^4} \right).$$

Ολοκληρώνοντας από τον άξονα όπου $P = P_c$ μέχρι την επιφάνεια όπου $P = 0$ βρίσκουμε την πίεση στον άξονα $P_c = \frac{5I^2}{3\pi c^2 R^2}$.

(β) Το μέρος που αντιστοιχεί στην μαγνητική πίεση είναι $-\vec{\nabla} \frac{B^2}{8\pi} = -\frac{B}{4\pi} \frac{dB}{d\varpi} \hat{\varpi} = -\frac{1}{4\pi} \left(\frac{2I}{cR^2} \right)^2 \left(2\varpi - \frac{\varpi^3}{R^2} \right) \left(2 - 3\frac{\varpi^2}{R^2} \right) \hat{\varpi}$.

Η ακτίνα καμπυλότητας των γραμμών είναι $\mathcal{R} = \varpi$ και το μοναδιαίο προς το κέντρο καμπυλότη-

τας είναι $\hat{n} = -\hat{\varpi}$, άρα το μέρος που αντιστοιχεί στην τάση είναι $\frac{B^2}{4\pi\mathcal{R}} \hat{n} = \frac{B^2}{4\pi\varpi} (-\hat{\varpi}) = -\frac{1}{4\pi\varpi} \left(\frac{2I}{cR^2} \right)^2 \left(2\varpi - \frac{\varpi^3}{R^2} \right) \hat{\varpi}$.

Εύκολα επαληθεύεται ότι το άθροισμα των δύο μερών είναι ίσο με την πυκνότητα δύναμης $\vec{J} \times \vec{B}/c$ που βρήκαμε παραπάνω.

Θέμα 3^ο:

(α) Στο σύστημα του ωστικού κύματος είναι $u_1 = u_s$ και $u_2 = u_s - u_\epsilon$. Για ισχυρό ωστικό κύμα ο λόγος συμπίεσης είναι $r = \frac{\gamma+1}{\gamma-1}$ επομένως ισχύει $\frac{u_1}{u_2} = r \Leftrightarrow u_s = \frac{\gamma+1}{2} u_\epsilon$.

(β) Είναι $\rho_2 = r\rho_1 = \frac{\gamma+1}{\gamma-1}\rho_1$. Ο λόγος πιέσεων είναι $\frac{P_2}{P_1} = \frac{2\gamma}{\gamma+1} M_1^2$ με $M_1^2 = \frac{u_s^2}{\gamma P_1/\rho_1}$, άρα

$$P_2 = \frac{2}{\gamma+1} \rho_1 u_s^2 = \frac{\gamma+1}{2} \rho_1 u_\epsilon^2.$$

(γ) Η πυκνότητα μακροσκοπικής ενέργειας στο μέρος 2 είναι $\frac{\rho_2 u_\epsilon^2}{2} = \frac{\gamma+1}{\gamma-1} \frac{\rho_1 u_\epsilon^2}{2}$ και η πυκνότητα μικροσκοπικής ενέργειας στο μέρος 2 είναι $\frac{P_2}{\gamma-1} = \frac{\gamma+1}{2(\gamma-1)} \rho_1 u_\epsilon^2$.

Επομένως οι δύο πυκνότητες είναι ίσες (ο ζητούμενος λόγος είναι μονάδα).

(δ) Στη γενική περίπτωση ο λόγος συμπίεσης είναι $r = \frac{\gamma+1}{\gamma-1 + 2/M_1^2}$ οπότε $\rho_2 = \frac{\gamma+1}{\gamma-1 + 2/M_1^2} \rho_1$ και η σχέση $r = \frac{u_1}{u_2} = \frac{u_s}{u_s - u_\epsilon}$ δίνει $u_\epsilon = \frac{2(1 - 1/M_1^2)}{\gamma+1} u_s$. Από το λόγο πιέσεων προκύπτει

$$P_2 = \frac{2\gamma M_1^2 - (\gamma-1)}{\gamma+1} P_1.$$

Αντικαθιστώντας τα παραπάνω στο ζητούμενο λόγο πυκνοτήτων ενεργειών και θέτοντας $\rho_1 u_s^2 / \gamma P_1 = M_1^2$ βρίσκουμε $\frac{\rho_2 u_\epsilon^2 / 2}{P_2 / (\gamma-1)} = \frac{2\gamma(\gamma-1)(1 - 1/M_1^2)^2}{[2\gamma - (\gamma-1)/M_1^2](\gamma-1 + 2/M_1^2)}$.

Η σχέση $\frac{u_1}{u_2} = \frac{\gamma+1}{\gamma-1 + 2/M_1^2}$ με $M_1^2 = \frac{\rho_1 u_1^2}{\gamma P_1}$ και $u_1 = u_s, u_2 = u_s - u_\epsilon$ δίνει $u_s^2 - \frac{\gamma+1}{2} u_\epsilon u_s - \frac{\gamma P_1}{\rho_1} =$

$$0 \Leftrightarrow u_s = \frac{\gamma+1}{4} u_\epsilon + \sqrt{\left(\frac{\gamma+1}{4} u_\epsilon \right)^2 + \frac{\gamma P_1}{\rho_1}}$$

(η άλλη λύση του τριωνύμου είναι αρνητική και απορρίπτεται). Έτσι βρίσκουμε το $M_1 = u_s/c_{s1}$ συναρτήσει του u_ϵ/c_{s1} και μπορούμε να εκφράσουμε το αποτέλεσμα συναρτήσει του λόγου αυτού.