



EKSAMEN I MNFFYX2/V98      Svarte hull (MNFFY-450. Kompakte stjerner)

DATO: TIRSDAG 2. JUNI 1998

TID: 09.00 – 15.00

Antall vekttall:      4

Antall sider:      5

Sensur dato    23. Juni 1998

### Oppgave 1

a) En lokal statisk observatør (i posisjon  $r$ ) finner (ved målinger) at den radielle hastigheten til en partikkel med masse  $m$  i et kulesymmetrisk gravitasjonsfelt rundt en masse  $M$  er gitt ved

$$v^{\hat{r}} = (c^2 / \tilde{E})(dr/d\tau) \\ = \left[ c^2 - (c^4 / \tilde{E}^2) (1 - 2MG/rc^2) (c^2 + \tilde{\ell}^2 / r^2) \right]^{1/2},$$

der

$$\tilde{E} = E/m,$$

$$\tilde{\ell} = \ell/m,$$

tilsvarer energi og dreieimpuls pr. masseenhet,  $m$  er partikkel-massen,  $\tau$  er egentiden,  $c$  er lyshastigheten, og  $G$  er gravitasjonskonstanten. Vis at observatøren da får samme måleresultat som Newtonsk (ikke-relativistisk) mekanikk ville gi for en slik partikkel som starter med null hastighet i  $r \rightarrow \infty$ .

b) Ligninger for energibevarelse og dreieimpuls-bevarelse for en partikkel med masse  $m$  i et slikt kulesymmetrisk gravitasjonsfelt rundt en masse  $M$  gir bevegelsesligningene (Euler-Lagrange-ligningene)

$$(dr/d\tau)^2 = (\tilde{E}^2 / c^2) - (1 - 2MG/rc^2) (c^2 + \tilde{\ell}^2 / r^2),$$

$$d\phi/d\tau = \tilde{\ell} / r^2,$$

$$dt/d\tau = \tilde{E} / [(1 - 2MG/rc^2)c^2]$$

Vis at løsningen for en ren radialbevegelse innover og  $\tilde{E} > c^2$  kan skrives

$$\tau(\eta) = - (R^3 / 8mG)^{1/2} (\sinh \eta - \eta),$$

når vi innfører en parameter  $\eta$  definert ved

$$r(\eta) = (\cosh \eta - 1)R/2,$$

og velger grensebetingelsene

$$\begin{aligned} \tau &= 0, & \text{for } r &= 0, \\ dr/d\tau &= 0, & \text{for } r &= -R. \end{aligned}$$

Hva blir  $\tau(R, M, r)$ ?

c) For ikke-radiell bevegelse kan vi innføre et "effektivt sentrifugal-potensial"  $V(r)$  definert slik at bevegelsesligningen kan skrives

$$(dr/d\tau)^2 = (\tilde{E}^2/c^2) - V(r).$$

Vis at dette gir den ikke-relativistiske Newtonske bevegelsesligningen for

$$2MG/rc^2 \ll 1,$$

når vi tar hvilemasse-energien med i energi-regnskapet.

Oppgitt:

$$\sinh^2(x/2) = (\cosh x - 1)/2.$$

$$\cosh^2(x/2) = (\cosh x + 1)/2,$$

$$\sinh(\operatorname{arc} \cosh x) = (x^2 - 1)^{1/2}.$$

## Oppgave 2

a) Cygnus X-1 er en spektroskopisk dobbeltstjerne som består av en optisk-synlig superkjempe HDE 226868 (med masse  $M_1$ ) og en usynlig kompanjong (med masse  $M_2$ ). Vi antar at gravitasjonskraften (tyngde-akselerasjonen) på overflaten av HDE 226868 er gitt ved

$$g = GM_1/R^2 = 1.6 \cdot 10^3 \text{ cm/sek}^2,$$

der  $R$  er stjernas radius, og  $G$  er gravitasjonskonstanten. Bruk uttrykkene

$$f = (M_2 \sin i)^3 / (M_1 + M_2)^2,$$

$$R = 6.62 \cdot 10^6 (d[\text{kpc}] / l[\text{kpc}]) \text{ km},$$

til å finne (tilnærmet) en nedre grense for  $M_2$  uttrykt ved solas masse  $M_\odot$ , hvis vi antar at  $M_1 \gg M_2$ , og observasjoner gir parameter-verdiene

$$f = 0.252 M_\odot$$

$$d = 2 \text{ kpc},$$

der  $f$  er masse-funksjonen, og  $d$  er avstanden til stjerna. Hva blir denne grenseverdien for  $M_2$  egentlig lik ved en mer nøyaktig tilpasning (løsning)?

b) En betingelse for en stabil dobbeltstjerne med en synlig og en usynlig komponent, kan være at

$$R < R_{\text{Roche}},$$

for den optisk synlige stjerna. En god approksimasjon kan her være

$$R_{\text{Roche}} = a [0.38 + 0.2 \ln(M_1 / M_2)],$$

der

$$a = (M_1 + M_2) a_1 / M_2,$$

hvor  $a_1$  er den store halvakse i ellipsebanen til  $M_1$ , og  $a$  er tilsvarende størrelse for relativ-bevegelsen i dobbeltstjerna. Vis at en nedre grense for  $M_2$  da er gitt ved et minimum for

$$M_2 = (1+q)^2 f / \sin^3 i,$$

med betingelsene

$$f_1 = (1+q)(0.38 + 0.2 \ln q) / \sin i > x,$$

$$f_2 = (1+q) \cos i / \sin i > x,$$

der

$$q = M_1 / M_2,$$

$$x = R / (a_1 \sin i),$$

når vi også antar (observerer) at det ikke er en formørkelsesvariabel dobbeltstjerne. (Funksjonene  $f_1$  og  $f_2$  er begge masse-funksjoner tilsvarende  $f$  definert for  $M_2$ ).

c) Anta et kulesymmetrisk legeme (en stjerne) med masse  $M$  og radius  $R$ . Fotoner kan unnslippe fra overflaten til et slikt legeme innenfor en vinkel  $\psi$  mellom emisjonsretningen og en normal til overflaten, der

$$\sin \psi < 3^{3/2} (MG / rc^2) (1 - 2MG / rc^2)^{1/2},$$

for

$$2MG/c^2 < R < 3MG/c^2,$$

og  $c$  er lyshastigheten. Vis at for isotrop emisjon er utstrålingen proporsjonal med  $\sin^2 \psi$ , og at "black-body radius"  $R_\infty$  målt av en observatør i  $r \rightarrow \infty$  blir lik

$$R_\infty = 3^{3/2} MG/c^2.$$

Oppgitt:

$$\text{Solens masse: } M_\odot = 2 \cdot 10^{33} \text{ g,}$$

$$\text{Gravitasjonskonstanten: } G = 6.67 \cdot 10^{-8} \text{ cm}^3 \text{ g}^{-1} \text{ sek}^2.$$

### Oppgave 3

For hydrodynamisk kulesymmetrisk masse-overføring av gass til et stasjonært ikke-roterende svart hull med masse  $M$ , kan vi anta at gassen har en tilstandsligning

$$P = K\rho^\Gamma,$$

der  $P$  er trykket,  $\rho$  er masse-tettheten, og  $\Gamma$  er den adiabatiske indeksen. Lydhastigheten er da gitt ved

$$a = (dP/d\rho)^{1/2} = (\Gamma K \rho^{\Gamma-1})^{1/2} = (\Gamma P / \rho)^{1/2}.$$

Skriv opp kontinuitetsligningen og Euler-ligningen som styrer masseoverføringen, og vis at integrasjon av Euler-ligningen gir en Bernoullis ligning (i posisjon  $r$ ), for den gitte tilstandsligning, lik

$$u^2/2 + a^2/(\Gamma-1) - GM/r = a_\infty^2/(\Gamma-1) = \text{konstant},$$

der  $u$  er partikkel (masse)-hastigheten (strømnings-hastigheten), og  $G$  er gravitasjonskonstanten.

b) Vis at vi fra kontinuitetsligningen, Euler-ligningen og Bernoullis ligning kan finne en løsning for masseoverførings-hastigheten  $\dot{M}$ , dvs.

$$\dot{M} = 4\pi r^2 \rho u = 4\pi \lambda_s \left( GM/a_\infty^2 \right)^2 \rho_\infty a_\infty,$$

der

$$\lambda_s = (1/2)^{(\Gamma+1)/(2\Gamma-2)} [(5-3\Gamma)/4]^{-(5-3\Gamma)/(2\Gamma-2)},$$

og vi antar grensebetingelsene

$$u \rightarrow \begin{cases} (2GM/rc^2)^{1/2}, & \text{for } r \rightarrow 0, \\ 0, & \text{for } r \rightarrow \infty. \end{cases}$$

Vis at løsningen inkluderer et "kritisk punkt" definert ved en "transsonisk radius"  $r_s$ , tilsvarende et punkt der strømningshastigheten blir lik lydhastigheten. Hva blir  $r_s$  uttrykt ved  $\Gamma$ ,  $G$ ,  $M$ , og  $a_\infty$ ?

c) Vis at

$$\lambda_s = \begin{cases} e^{3/2} / 4, & \text{for } \Gamma = 1, \\ 1/4, & \text{for } \Gamma = 5/3. \end{cases}$$

Oppgitt:

$$\lim_{x \rightarrow 0} x \ln x = 0,$$

$$\lim_{x \rightarrow 0} x^x = 1.$$

**MERK:** Studentene må primært gjøre seg kjent med sensur ved å oppsøke sensuroppslagene. Evt. telefonhenvendelser om sensur må rettes til instituttet. Eksamenskontoret vil ikke kunne svare på slike henvendelser.