

FASIT AVSLUTTENDE EKSAMEN

AST 2000 H2019

①

1.1) For Cepheider har vi følgende relasjon

$$M_V = -2,81 \lg P_d - 1,43$$

der M_V er absolutt visuell størrelseklasse og P_d er pulseringsperioden i dager.

Vi leser av Pulseringsperioden fra fig 1:

$$P_d = (31 \text{ timer} - 15 \text{ timer}) / 24 \text{ t (topptil topp)}$$
$$= \underline{0,67} \text{ Insatt for vi da}$$

$$\underline{M_V = -0,94}$$

Den tilsynelatende magnituden finner vi fra fig 1, bruker midlet $\Rightarrow m_V \approx 3,0$

Braker sammenheng mellom tilsynelatende og absolutt størrelseklasse for å finne avstand

$$m - M = 5 \lg \frac{d}{10 \text{ pc}} \Rightarrow d = 10 \text{ pc} \cdot 10^{\frac{m-M}{5}}$$
$$= 10 \text{ pc} \cdot 10^{\frac{3 - (-0,94)}{5}} \approx \underline{\underline{61 \text{ pc}}}$$

1.2) Vi bruker Wiens forskyvningslov og antar $\lambda_{\max} = 300 \text{ nm}$. Det gir oss

$$\text{temperaturen: } T = \frac{0,0029 \text{ mK}}{300 \text{ nm}} = \frac{0,0029 \text{ m} \cdot \text{K}}{300 \cdot 10^{-9} \text{ m}} = \underline{\underline{9666 \text{ K}}}$$

1.2 forts

Vet at massen følger temperaturen som

$$M \propto T^2$$

Hvis vi kaller prop. konstanten for K så

får vi for sola: $M_{\odot} = K T_{\odot}^2$

og for stjerne A: $M_A = K T_A^2$

Deler likningene på hverandre og får:

$$\frac{M_{\odot}}{M_A} = \frac{T_{\odot}^2}{T_A^2} \Rightarrow \cancel{M_A} M_A = M_{\odot} \frac{T_A^2}{T_{\odot}^2}$$

$$= M_{\odot} \frac{9666^2}{5780^2} = \underline{\underline{2,8 M_{\odot}}}$$

Altså 2,8 solmasser!

2.1

bev. mengde 4-vektor er gitt ved $P_{\mu} = m V_{\mu}$

V_{μ} er oppgitt til å være $V_{\mu} = (\gamma, \gamma v)$

Da får vi $P_{\mu} = m V_{\mu} = (\underbrace{m\gamma}_{\text{energi } E}, \underbrace{m\gamma v}_{\text{bev. mengde } p})$

2.1 forts

Energi for et foton er gitt ved

$$E = h\nu = \frac{hc}{\lambda}. \quad \text{Vi har oppgitt at}$$


$m^2 = E^2 - p^2$ Fotoner er masseløse $m=0$


$\Rightarrow p = \pm E$ siden fotonet går i mot oss, altså i negativ x -retning, får vi $p = -E$.

Da har vi $P_{\mu} = (E, p) = \left(\frac{hc}{\lambda}, -\frac{hc}{\lambda}\right)$ og tilsvarende i merket system:

$$P'_{\mu} = \left(\frac{hc}{\lambda'}, -\frac{hc}{\lambda'}\right)$$

2.2 Transformerer med Lorentzmatrisa:

 λ'
 P'_{μ}
 merket system

 λ
 P_{μ} (umerket system)

Transformasjonen $P'_{\mu} = C_{\mu\nu} P_{\nu}$ gjelder når merket system har hastighet v_{rel} i forhold til umerket. Her er det omvendt

2.2 forts

Derfor blir $v_{rel} = -v$:

$$\begin{pmatrix} \frac{hc}{\lambda'} \\ \frac{hc}{\lambda'} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & v\gamma \\ v\gamma & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{hc}{\lambda} \\ -\frac{hc}{\lambda} \end{pmatrix} \quad \text{der } \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-v^2}}$$

Første linje: $\frac{hc}{\lambda'} = \gamma \frac{hc}{\lambda} + v\gamma \left(-\frac{hc}{\lambda}\right)$

$$\Rightarrow \lambda' = \lambda \frac{1}{\gamma(1-v)} = \lambda \frac{\sqrt{1-v^2}}{1-v}$$

$$= \lambda \sqrt{\frac{(1-v)(1+v)}{(1-v)^2}} = \underline{\underline{\lambda \sqrt{\frac{1+v}{1-v}}}}$$

3.1 Energi i rel. teori er gitt ved:

$$\frac{E}{m} = \left(1 - \frac{2M}{r}\right) \frac{dt}{dr}$$

- Her er r avstanden fra romskipet til det sorte hullet. Den er definert som $r = \frac{\text{omkrets}}{2\pi}$ der omkretsen gjelder skallet romskipet på et gitt øyeblikk befinner seg på,

- $\frac{dt}{dr}$ er forholdet mellom ~~to eventer~~ tidsperioden mellom to eventer, dt er tidsperioden langt-vekk-obs, måler mellom to (fritt valgte) eventer og dr er tiden i romskipet målt mellom de samme eventer

3.1 forts

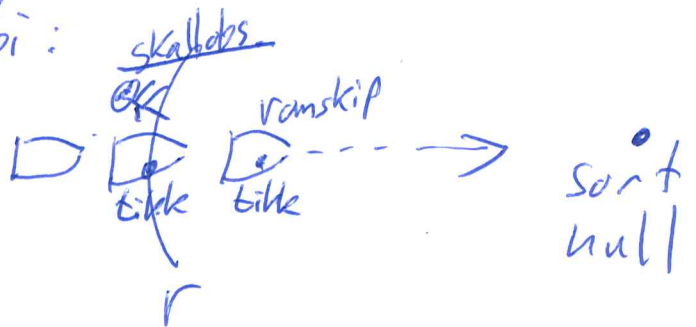
AST 2000 AVSL. EKS. #2019

5

En skallob. på skallet, r der romskipet befinner seg, vil måle tidsperioden dt_{skell} mellom disse eventene. Sammenhengen mellom dt og dt_{skell} er oppgitt til: $dt_{skell} = \sqrt{1 - \frac{2M}{r}} dt$
Innsatt for dt gir oss uttrykket vi skal frem til.

3.2

Anta en skallobservator på skallet r der romskipet farer forbi:



Anta at klokka i romskipet tikker to ganger rett etter hverandre, akkurat i det det passerer skallob. De to eventene er dermed nær hverandre i tid og i rom (i romskipet skjer de på samme sted) og nær observatørene i romskipet og på skallet. Vi kan da anta lokalt inertialsystem og bruke spes. rel.

3.2 forts

$$\left. \begin{array}{l} \Delta t = \gamma \Delta t' \\ \uparrow \\ \text{skallob's} \\ dt_{sh} \end{array} \right\} \frac{dt_{sh}}{dr} = \gamma_{sh}$$

$$\left. \begin{array}{l} \uparrow \\ \text{romskip'syst} \\ dt \end{array} \right\}$$

$$\gamma_{sh} = \frac{1}{\sqrt{1 - v_{sh}^2}}$$

v_{sh} er romskipets hast. målt av skallob's.

Dette gir oss $\frac{E}{m} = \sqrt{1 - \frac{2M}{r}} \frac{dt_{sh}}{dr} = \sqrt{1 - \frac{2M}{r}} \gamma_{sh}$

I det romskipet passerer romskip A er:

$$v = 0,295, \quad r = 1 \text{ AU}, \quad M = 1,16 \cdot 10^7 M_{\odot}, \quad M_{\odot} [m] = 2 \cdot 10^{30} \text{ kg} \cdot \frac{G}{c^2} = 1482 \text{ m}$$

~~$$\frac{E}{m} = \sqrt{1 - \frac{2 \cdot 1482}{1482 \text{ m}}} \frac{1}{\sqrt{1 - 0,295^2}}$$~~

$$\frac{E}{m} = \sqrt{1 - \frac{2 \cdot 1482}{1 \text{ AU}}} \frac{1}{\sqrt{1 - 0,295^2}} = 1,04657$$

Vet at mc^2 har enhet energi. Da må energi per masse ha enhet c^2 . Vi må gange svaret med c^2 for å få SI-enheter:

$$\frac{E}{m} = 1,04657 \cdot c^2 = \underline{\underline{9,4 \cdot 10^{16} \frac{\text{J}}{\text{kg}}}}$$

3.3 Romskip A står på fast r og er dermed en skallob's. Vi transformerer derfor fra tidsrommet dt på langt-vekk-obs.

3.3 forts

Klokke til skall-obs. klokke. Bruker at

$$\Delta t = \frac{\Delta t_{sh}}{\sqrt{1 - \frac{2M}{r_A}}} \text{ der } \Delta t_{sh} = \Delta t_A \text{ og } r_A = |A|$$

altså pos. til skallobs.

Da får vi innsett:
$$\Delta T = \Delta t_B(r) = \frac{1 - \frac{2M}{r}}{\sqrt{1 - \frac{2M}{r_A}}} \frac{\Delta t_A}{E/m}$$

Siden $r_A, \Delta t_A$
og E/m er konstant

3.4) a) Når $r \rightarrow 2M$ så går $\Delta t_B \rightarrow \infty$ som betyr at romskip B vil observere lysglimtene fra romskip A uendelig tett. Det vil si at tiden utenfor går uendelig fort og du vil se hele universets historie før du faller inn. [På grunn av gravitasjons-Doppler-forskyvning, vil lysets farge bli blåforskyvet]

b) Vi har ikke tatt med lysstrålenes hastighet. Lysstrålene bremses ned i det sterke gravitasjonsfeltet. Og jo lenger inn mot $r=2M$ jo mer bremses lysstrålene. Dermed vil perioden mellom lysglimtene ikke bli uendelig små ettersom romskipet kommer lenger og lenger inn i tyngdefeltet mellom hvert blink.

(Vi ser dette fra formelen for lys som er oppgitt $\Delta r = \pm (1 - \frac{2M}{r}) \Delta t$ (for $L/E=0$ ingen v_0)

4) Se fasit midtreis H2019