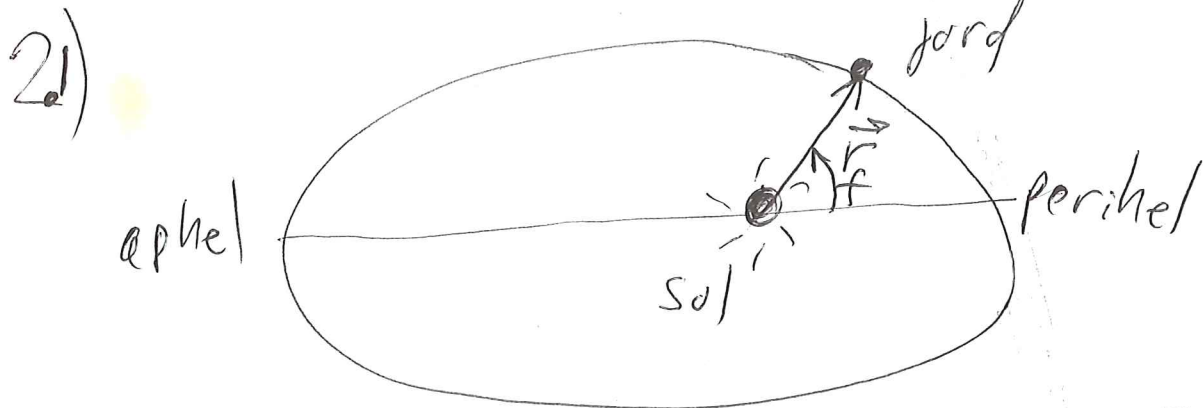


FASIT MIDTVEIS AST2000 2019 ①

1) Sannsynligheter er multiplikative hvis de er uavhengige:

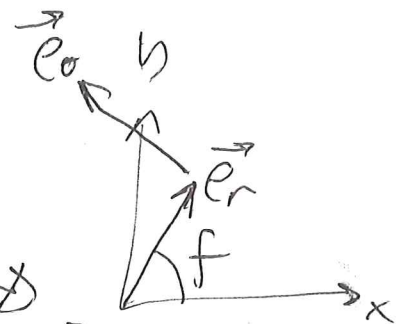
$$\underline{p^4(1-p)^3}$$



Vet at $\vec{r} = r \vec{e}_r$

Hastighet: $\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{r} \vec{e}_r + r \dot{\vec{e}}_r$

radiell
komponent



$$\vec{e}_r = \cos f \vec{e}_x + \sin f \vec{e}_y$$

$$\dot{\vec{e}}_r = -\dot{f} \sin f \vec{e}_x + \dot{f} \cos f \vec{e}_y$$

$$= \dot{f} \vec{e}_\theta$$

Dermed: $r \dot{\vec{e}}_r = (r \dot{f}) \vec{e}_\theta$

tangensiell komponent
 v_θ

2.2) Fra Keplers 2. lov, vet vi at hastigheten til en planet er størst nærmest sola (altså i perihel $f=0$) og minst lengst mulig vekk (altså aphel $f=\pi$)

2.3) $h = \left| \frac{\vec{r} \times \vec{p}}{m} \right|$ Vet at $\vec{r} = r\vec{e}_r$
 $\vec{p} = m\vec{v} = m(v_r\vec{e}_r + v_\theta\vec{e}_\theta)$

$$= |r\vec{e}_r \times (v_r\vec{e}_r + v_\theta\vec{e}_\theta)| = |rv_\theta\vec{e}_r \times \vec{e}_\theta| = \underline{\underline{rv_\theta}}$$

parallele enhetsvektorer:
 $|\vec{e}_r \times \vec{e}_r| = 0$

ortogonale
 enhetsvektorer
 $|\vec{e}_r \times \vec{e}_\theta| = 1$

Vet også $h = \sqrt{p G(m_j + m_\theta)}$ (oppgift)

For ellipse = $p = a^2(1 - e^2)$

Dermed: $h = h$

$$\sqrt{a(1 - e^2) G(m_j + m_\theta)} = r_{\text{perihel}} \cdot v_{\theta, \text{perihel}}$$

Spin per masse
 er bevegelsekonstant

skal finne hastighet
 i perihel

Vet at $r_{\text{perihel}} = \frac{a(1 - e^2)}{1 + e \cos f_{\text{perihel}}} = a(1 - e^2)$

fordi $f_{\text{perihel}} = 0$ (fra def.)

Dermed: $\sqrt{a(1 - e^2) G(m_j + m_\theta)} = a(1 - e^2) v_{\theta, \text{perihel}}$
 $\Rightarrow v_{\theta, \text{perihel}} = \sqrt{\frac{G(m_j + m_\theta)}{a(1 - e^2)}}$

3) Keplers 3. lov:

$$p^2 = \frac{4\pi^2}{G(m_* + m_p)} a^3$$

Sirkelbaner: $v = \frac{2\pi a}{p}$ ← strekning
 ← tid

$$\Rightarrow p = \frac{2\pi a}{v} \leftarrow \text{hastighet til et objekt i forhold til det andre}$$

Innsatt: $\left(\frac{2\pi a}{v}\right)^2 = \frac{4\pi^2 a^3}{G(m_* + m_p)} \Rightarrow v = \sqrt{\frac{G(m_* + m_p)}{a}} \quad (1)$

ALTERNATIVT: For sirkulorbauer er hastigheten konstant. Da kan vi bruke uttrykket for tangensial hast. som vi fant i 2.3 med $e=0$

(sirkulorbauer): Det gir også $v = \sqrt{\frac{G(m_p + m_*)}{a}} \quad (1)$

(for sirkulorbauer er $v_r = 0$!)

Dette er hastigheten til et legeme i forhold til det andre.

Vi derivierer $\vec{r}_{cm} = -\frac{m_1}{m_1} \vec{r} \Rightarrow \vec{v}_1^{cm} = -\frac{m_2}{m_1 + m_2} \vec{v}$

Antar 1 = *, 2 = planet: $v_*^{cm} = \frac{m_p}{m_* + m_p} v$. Innsatt i (1) gir

$v_*^{cm} = \frac{m_p}{m_* + m_p} \sqrt{\frac{G(m_p + m_*)}{a}} = m_p \sqrt{\frac{G}{a(m_p + m_*)}} \approx 3 \text{ m/s} > 1 \text{ m/s}$
 ANTAR KUN Legemer $m_p = 5,86 \cdot 10^{26} \text{ kg}$, $a = 1,433 \cdot 10^{12} \text{ m}$, $m_* = 2 \cdot 10^{30} \text{ kg}$ KAN OPPDAGES!

4) Forhold mellom tilsynelatende størrelsesklasse for to objekter:

$$m_1 - m_2 = -2,5 \lg \frac{F_1}{F_2} \leftarrow \begin{array}{l} \text{flaks fra objektene} \\ \text{flaks fra objektene} \end{array}$$

Vi bruker sola som sammenlikning siden vi kjenner tilsynelatende størrelsesklasse for sola: $m_{\odot} = -26,7$

Mottatt flaks for objektet i avstand r med lum. L :

$$F = \frac{L}{4\pi r^2} \Rightarrow 30 - m_{\odot} = -2,5 \lg \frac{\frac{L_{\odot}}{r^2}}{\frac{L_{\odot}}{r_{\odot}^2}}$$

$$\Rightarrow 10^{30 - m_{\odot}} = \left(\frac{r_{\odot}^2}{r^2} \right)^{-2,5} \Rightarrow \frac{r_{\odot}^2}{r^2} = 10^{\frac{30 - m_{\odot}}{-2,5}}$$

$$\Rightarrow r = r_{\odot} 10^{\frac{30 - m_{\odot}}{5}} = 1 \text{ AU} \cdot 10^{\frac{56,7}{5}} \approx \underline{\underline{3,5 \text{ millioner Ly}}}$$

5.1)

~~$$\mu = 0,78 \cdot 14 M_{\oplus} + 0,21 \cdot 16 M_{\oplus} + 0,01 \cdot 40 M_{\oplus}$$~~

$$\mu = 0,78 \cdot 14 M_{\oplus} + 0,21 \cdot 16 M_{\oplus} + 0,01 \cdot 40 M_{\oplus} = \underline{\underline{29 M_{\oplus}}}$$

Antar $m_p = m_n = M_H$

5.2)

Hydrostatisk likevekt $\frac{dP(r)}{dr} = -\rho(r) \overset{g}{g}(r)$

Ideal gass: $P(r) = n(r) k \cdot T$

$\rho(r)$ er massetetthet, $n(r)$ er antalltetthet

Hvis en partikkel i middel veier $\mu \cdot m_H$:

$$\rho(r) = \cancel{\mu m_H} \mu m_H n(r)$$

I deelt gasslov gir da: $\rho(r) = \frac{\mu m_H}{kT} P(r)$

Innsatt i hydrostatisk likevekt:

$$\frac{dP(r)}{dr} = -g \frac{\mu m_H}{kT} P(r)$$

$$\Rightarrow \frac{dP(r)}{P(r)} = -g \frac{\mu m_H}{kT} dr$$

Integrerer fra $r=h_0$ til h :

$$\int_{P(h_0)}^{P(h)} \frac{dP(r)}{P(r)} = -g \frac{\mu m_H}{kT} \int_{h_0}^h dr$$

$$\ln P(h) - \ln P(h_0) = g \frac{\mu m_H}{kT} (h_0 - h)$$

$$\Rightarrow \frac{P(h)}{P(h_0)} = e^{g \frac{\mu m_H}{kT} (h_0 - h)}$$

$$\Rightarrow \underline{\underline{P(h) = P(h_0) e^{\frac{g \mu m_H}{kT} (h_0 - h)}}}$$