



Gabarito

Lista de fotometria do curso NOIC de astronomia

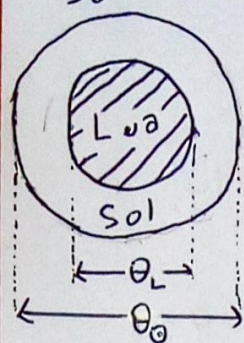
Por Lucas Shoji

Qualquer dúvida mande para rukalucas@outlook.com :)

Para mais conteúdo, acesse <https://noic.com.br/olimpiadas/astronomia/>
Núcleo Olímpico de Incentivo ao Conhecimento, 27/04/2020

$$1) L_{\text{sol}}: F_L = \alpha_L \cdot \frac{L_{\odot}}{4\pi r_{\odot L}^2} \cdot \frac{\pi R_L^2}{4\pi r_{\odot L}^2} = 8,79 \cdot 10^{-4} \text{ W/m}^2$$

Sol no Eclipse:



$$F_{\odot} = \frac{L_{\odot}}{4\pi r_{\odot}^2} \cdot \frac{\pi(\theta_{\odot}/2)^2 - \pi(\theta_L/2)^2}{\pi(\theta_{\odot}/2)^2}$$

$$\frac{\theta_{\odot}}{2} = \frac{R_{\odot}}{r_{\odot}} = 4,65 \cdot 10^{-3} \text{ rad}; \quad \theta_L = \frac{R_L}{\alpha_L(1+e_L)} = 4,30 \cdot 10^{-3} \text{ rad}$$

$\rightarrow F_{\odot} = 199 \text{ W/m}^2 \gg F_L \rightarrow$ O eclipse é mais brilhante.

$$2) F_{\text{ORB}} = \frac{10^{-8} \text{ J}}{0,5 \text{ m}^2} \cdot \frac{1}{\Delta t} = \frac{E}{4\pi(10^3 \text{ Mpc})^2} \cdot \frac{1}{\Delta t} \rightarrow \boxed{E = 2 \cdot 10^{44} \text{ J}}$$

3) Asteroide:

$$\frac{F_{A \text{ max}}}{F_{A \text{ min}}} = \frac{F_{\odot \text{ max}}}{F_{\odot \text{ min}}} \cdot \frac{\alpha_A \cdot \frac{\pi R_A^2}{4\pi r_{\text{min}}^2}}{\alpha_A \cdot \frac{\pi R_A^2}{4\pi r_{\text{max}}^2}}$$

distância mínima do Sol.

Como $F_{\odot} \propto r^{-2}$,

$$\frac{1/r_{\text{min}}^2}{1/r_{\text{max}}^2} = \frac{F_{\odot \text{ max}}}{F_{\odot \text{ min}}}$$

Assim:

$$\frac{F_{A \text{ max}}}{F_{A \text{ min}}} = \left(\frac{F_{\odot \text{ max}}}{F_{\odot \text{ min}}} \right)^2 \xrightarrow[\text{Log}]{\text{escala}} \Delta m = 2 \Delta m_{\odot} \rightarrow \boxed{\Delta m_{\odot} = \frac{\Delta m}{2}}$$

$$4) M_{TS} - M_S = -2,5 \log 10^6 \rightarrow M_{TS} = -9$$

↓
Magnitude Total de 10^6 de M_S .

$$M_{TG} - M_G = -2,5 \log 10^3 \rightarrow M_{TG} = -6,5$$

Analogamente a um sistema binário com $M_1 = M_{TS}$ e

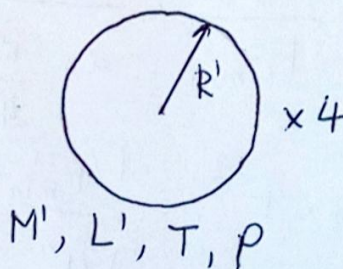
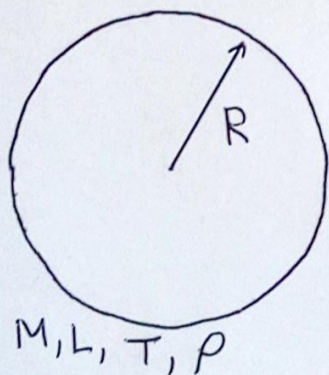
$$M_2 = M_{TG} :$$

$$\frac{F_{TS}}{F_{TG}} = 10^{-0,4(M_{TS} - M_{TG})} \rightarrow M = M_{TG} - 2,5 \log \left(\frac{F_{TS}}{F_{TG}} + 1 \right) = -9,1$$

r. substituir.

$$m = M + 5 \log \left(\frac{d}{10 \text{ pc}} \right) + A = 7,9 > 6 \rightarrow \boxed{\text{N\~{a}o conseguimos enxergar.}}$$

5) Estrela Original \rightarrow Estrelas Resultantes



$$M = 4M' \rightarrow \rho \left(\frac{4\pi}{3} R^3 \right) = \rho \left(\frac{4\pi}{3} R'^3 \right) \cdot 4 \rightarrow R' = \frac{R}{\sqrt[3]{4}}$$

$$\frac{4L'}{L} = \frac{4 \cdot T^4 \cdot R'^2}{T^4 \cdot R^2} = \frac{4}{4^{2/3}} = \sqrt[3]{4} = \frac{F'}{F} \text{ fluxo do sistema.}$$

$$m' = m - 2,5 \log \left(\frac{F'}{F} \right) \rightarrow \boxed{m' = 2,5 < m \rightarrow \text{A estrela ficou mais brilhante.}}$$

*) $F \propto N = \text{Número de gatinhos com olhos abertos.}$

Quando um gato pisca, $N' = N - 1$
 \hookrightarrow original.

Pogson:

$$24,52 - 24,32 = -2,5 \log\left(\frac{N-1}{N}\right) \rightarrow \boxed{N=6}$$

*) $F \propto F_0 \rightarrow \frac{F}{F_0} = \frac{14,27 \text{ Jy}}{27,86 \text{ Jy}} = e^{-\tau} = e^{-\tau_2 \sec z} \rightarrow$

$\hookrightarrow \boxed{\tau_2 = 0,24}$

*) T_v : Potência que entra em Vênus = Potência que sai de Vênus (corpo negro)

$$\hookrightarrow \frac{L_0}{4\pi r_v^2} \pi R_v^2 = 4\pi R_v^2 \sigma T_v^4 \rightarrow T_v = 328,5 \text{ K}$$

$$S_u = B_u \cdot \Omega_u = \frac{2U^2 k_B T}{c^2} \cdot \pi \left(\frac{66''}{2}\right)^2 \rightarrow \boxed{S_u = 80,7 \text{ Jy}}$$

em cada

Rayleigh-Jeans; $U \gg U_{\text{max}} = U$ de máxima emissão.

*) A menor distância até o corpo é de $3-1 = 2UA$.
 (com maior fluxo)

$$F = \frac{L_0}{4\pi(3UA)^2} \cdot \frac{\pi R^2}{2\pi(2UA)^2} = \frac{L_0 R^2}{8\pi(6UA^2)^2} \quad (\text{continua...})$$

\hookrightarrow só espalha fluxo para 1 hemisfério.

~~8~~ (cont.)

$$m = m_0 - 2,5 \log\left(\frac{F}{F_0}\right) = m_0 - 2,5 \log\left(\frac{L_0^2 / (8\pi (6UA)^2)}{L_0 / (4\pi UA^2)}\right) \rightarrow$$

$$\hookrightarrow m = m_0 - 5 \log\left(\frac{R}{\sqrt{72} UA}\right) = m_{Lim} = 6 + 5 \log\left(\frac{R}{R_{dho}}\right) \rightarrow$$

mag. limite do telescópio

$\hookrightarrow \approx 7 \text{ mag}$

$$\hookrightarrow R = 40 \text{ m} \rightarrow D = 2R \rightarrow \boxed{D = 80 \text{ m}}$$

$$10) \alpha) f = 3631 \cdot 10^{-0,4 m_v} \text{ Jy} = \frac{N_0 \cdot h \cdot U}{\Delta U \cdot 1 \text{ m}^2 \cdot 1 \Delta} \rightarrow \boxed{N_0 = 12180}$$

Energia

$\hookrightarrow 80 \text{ nm} = \Delta \lambda$

$$b) m'_v = m_v - 2,5 \log\left(\frac{0,5 \cdot F}{F}\right) = 15,75$$

\hookrightarrow depois da extinção

$$m_{céu} = \mu - 2,5 \log \frac{A}{\text{arcs}^2} = \mu - 2,5 \log\left(\pi \left(\frac{2''}{2}\right)^2 \cdot \frac{1}{21 \text{ csec}^2}\right) = 20,76$$

$$m'_v - m_{céu} = -2,5 \log\left(\frac{N_{\star}}{N_{céu}}\right) \rightarrow \boxed{\frac{N_{\star}}{N_{céu}} = 100}$$

$$c) m'_v - m_0 = -2,5 \log\left(\frac{N \cdot h \cdot U \cdot 0,12^{-1} \cdot \frac{4\pi d^2}{L_0}}{\pi \left(\frac{2 \text{ m}}{2}\right)^2}\right) \rightarrow$$

$$\hookrightarrow \boxed{N = 3810}$$

II) A, E \rightarrow extinção e avermelhamento no caminho de uma estrela até a outra.

$$A \propto \lambda^{-1,3} \rightarrow \frac{E_{B-V}}{A_V} = \frac{A_B - A_V}{A_V} = \frac{A_B}{A_V} - 1 = \left(\frac{\lambda_B}{\lambda_V}\right)^{-1,3} - 1 \rightarrow$$

$$\hookrightarrow E_{B-V} / A_V = 2,97^{-1} \quad (\text{continua...}) \quad 4/7$$

$$11) \overset{(cont.)}{E_{B-V}} = (B_2 - V_2) - (B_1 - V_1) = 1 \quad \rightarrow$$

$$\hookrightarrow A_V = E_{B-V} \cdot 2,197 = 2,197 \rightarrow V_2 - V_1 = 5 \log \left(\frac{d_2}{d_1} \right) + A_V$$

$$\hookrightarrow \boxed{\frac{d_2}{d_1} = 2,55}$$

12) Primeira estrela: $\overset{\text{pela distância.}}{\nearrow} \overset{\text{causada pela PN.}}{\nearrow}$

$$E_{B-V} = A_B + A'_B - \overset{\text{pela distância.}}{A_V} - \overset{\text{causada pela PN.}}{A'_V} = (B-V) - (B-V)_0$$

$$E_{U-V} = A_U + A'_U - A_V - A'_V = (U-V) - (U-V)_0$$

$$E_{U-B} = A_U + A'_U - A_B - A'_B = E_{U-V} - E_{B-V}$$

Fazendo $A'_i = a'_i \cdot 50 \text{ pc}$, obtemos $(A'_B - A'_V) = 0,0055$,

$$(A'_B - A'_V) = 0,0155 \quad \text{e} \quad (A'_U - A'_B) = 0,0100.$$

Para a segunda anã branca, a extinção pela nebulosa planetária será duplicada (pois percorre toda a PN, não só a metade) e a extinção no caminho restante será triplicada (pois $A \propto d$ e $150 \text{ pc} = 3 \cdot 50 \text{ pc}$)

$$(B-V)_2 = (B-V)_0 + 3(A_B - A_V) + 2(A'_B - A'_V) = 0,366$$

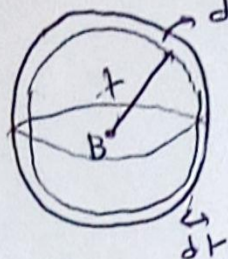
$$(U-V)_2 = (U-V)_0 + 3(A_U - A_V) + 2(A'_U - A'_V) = 0,425$$

$$(U-B)_2 = (U-V)_0 - (B-V)_0 + 3(A_U - A_B) + 2(A'_U - A'_B) = 0,060$$

$$\hookrightarrow \boxed{(B-V)_2 = 0,366 \quad (U-V)_2 = 0,425 \quad (U-B)_2 = 0,060} \quad 5/7$$

13) Astrônomo: $M_A = M_0 - 2,5 \log N$
 a) $m_A = M_A + 5 \log \left(\frac{d}{10 \text{pc}} \right) = M_0 - 2,5 \log N + 5 \log \left(\frac{d}{10 \text{pc}} \right)$

Biólogo:



O fluxo de um elemento de volume dV no aglomerado será:
 $dV = 4\pi r^2 dr$
 $dF = dN \cdot \frac{L_0}{4\pi r^2} = \rho \cdot 4\pi r^2 dr \cdot \frac{L_0}{4\pi r^2} \rightarrow \int_0^R dF = \int_0^R \rho L_0 dr$
 número de \star no dV . dens. numérica

$$\hookrightarrow F_B = \rho \cdot L_0 R = \frac{N}{\frac{4\pi}{3} R^3} L_0 R = \frac{3NL_0}{4\pi R^2}$$

Como $\alpha = \frac{2R}{D} \rightarrow R = \frac{\alpha D}{2}$; $F_B = \frac{3NL_0}{\pi \alpha^2 D^2}$

$$m_B = M_0 - 2,5 \log \left(\frac{3NL_0}{\pi \alpha^2 D^2} \cdot \frac{4\pi (10 \text{pc})^2}{L_0} \right) = M_0 - 2,5 \log \left(\frac{3N}{\alpha^2} \right) + 5 \log \left(\frac{D}{10 \text{pc}} \right)$$

$$\hookrightarrow m_B - m_A = -2,5 \log \left(\frac{12}{\alpha^2} \right)$$

b) $F_B' = \frac{3NL_0}{\pi \alpha^2 D^2} \cdot \frac{\pi \left(\frac{\alpha}{2}\right)^2}{4\pi} = \frac{3NL_0}{16\pi D^2}$

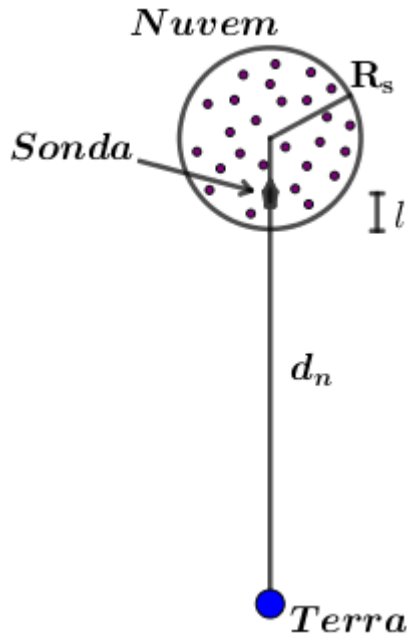
$$F_A = \frac{NL_0}{4\pi D^2} \rightarrow m_A - m_B' = -2,5 \log \left(\frac{F_A}{F_B'} \right) = -2,5 \log \left(\frac{4}{3} \right) \rightarrow$$

$$\hookrightarrow m_A - m_B' = -0,31$$

Questão 14. Nuvem Interplanetária Estranha (Gabarito do T3 2019)

Considerando a nuvem esférica, podemos esquematizar a situação da sonda adentrando a nuvem da seguinte maneira, em que l é a distância percorrida na nuvem pela sonda:

l é $v_s(t - t_0)$ e definiremos o instante inicial t_0 como 0



a) A magnitude da sonda vista da Terra tomando como referência o Sol é:

$m_s = m_{\odot} + 2,5 \log \left(\frac{F_{\odot}}{F_s} \right)$, sendo F_s o fluxo luminoso da sonda vista da Terra

O fluxo da sonda será: $F_s = \frac{L_s(l)}{4\pi d^2}$, em que d é a distância da Terra a sonda e $L_s(t)$ é a luminosidade da sonda vista por um observador fora da nuvem (com a direção da linha de visada sendo a mesma da direção do deslocamento da sonda) em função da distância l percorrida pela sonda dentro da nuvem

Pela geometria da situação: $d = d_n - R_s + l \Rightarrow d = d_n - R_s + v_s t \Rightarrow$

$$F_s = \frac{L_s(t)}{4\pi(d_n - R_s + v_s t)^2}$$

(pausa para explicar profundidade óptica, se já souber pule)

A fração de certa quantidade de luz bloqueada após passar por uma região de absorvedores de comprimento L é definida como profundidade óptica.

Vamos considerar que uma quantidade E de luz passa por um cilindro de comprimento L , com base de área A e contendo uma densidade numérica n de absorvedores de raio r .

A seção de choque de cada absorvedor é $\sigma = \pi r^2$, por simplicidade.

O volume do cilindro é LA , então a quantidade de absorvedores será nLA

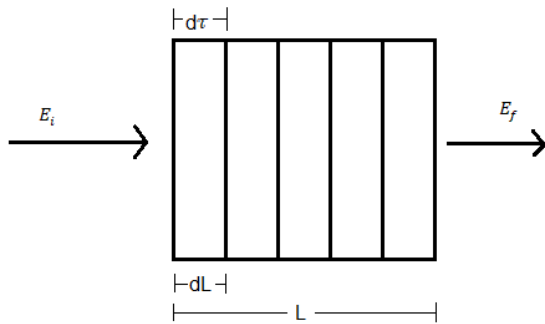
Consideremos o caso de que os absorvedores não se sombreiam na direção do feixe de luz:

A área total σ_{total} que os absorvedores bloquearão será $\sigma_{total} = nLA\sigma$

A fração de luz bloqueada após passar pelo cilindro e, portanto, profundidade óptica τ do cilindro será $\tau = \frac{\sigma_{total}}{A} \Rightarrow \tau = nL\sigma$

A utilização da hipótese acima (os absorvedores não se sombreiam na direção da luz) só será válida para regiões de baixa densidade numérica de absorvedores.

A maneira mais geral de encontrar a profundidade óptica é avaliar quanto de luz é bloqueada a cada camada dL passada



Em cada camada dL podemos considerar que os absorvedores não se sombreiam, então a variação de energia ao passar por cada camada será:

$$\begin{aligned} dE &= -d\tau E \\ \frac{dE}{E} &= -d\tau \end{aligned}$$

Integrando ambos os membros:

$$\int_{E_i}^{E_f} \frac{dE}{E} = \int_0^{\tau} -d\tau \Rightarrow \ln\left(\frac{E_f}{E_i}\right) = -\tau \Rightarrow E_f = e^{-\tau} E_i$$

Isso nos leva a: $L_f = e^{-\tau} L_i$

(aqui acaba a pausa para explicar profundidade óptica)

Pelos nossos conhecimentos em profundidade óptica, sabemos que $L_s(t) = e^{-\tau(t)} L_s$, em que $\tau(t)$ é a profundidade óptica da camada de comprimento l adentrada pela sonda na nuvem, assim: $\tau(t) = n l \sigma$, em que σ é a seção de choque das partículas de raio r da nuvem, por fim: $\tau(t) = n v_s t \pi r^2$

Logo: $L_s(t) = e^{-n v_s t \pi r^2} L_s$

Dessa maneira, o fluxo da sonda em função do tempo será:

$$F_s = \frac{e^{-n v_s t \pi r^2} L_s}{4\pi(d_n - R_s + v_s t)^2}$$

Portanto, a magnitude da sonda em função do tempo será:

$$\begin{aligned} m_s &= m_{\odot} + 2,5 \log\left(\frac{F_{\odot}}{F_s}\right) \Rightarrow m_s = m_{\odot} + 2,5 \log\left(F_{\odot} \cdot \frac{4\pi(d_n - R_s + v_s t)^2}{L_s e^{-n v_s t \pi r^2}}\right) \\ m_s &= m_{\odot} + 2,5 \log\left(\frac{4\pi(d_n - R_s + v_s t)^2}{L_s} F_{\odot}\right) + 2,5 n v_s t \pi r^2 \log(e) \end{aligned}$$

b) Como dito, a magnitude aumenta de maneira mais drástica e intensa durante 2,6s, então a sonda percorre diametramente a nuvem em 2,6s, isto é, $2R_s = v_s \cdot 2,6 \Rightarrow R_s = 1,3 \cdot 0,05c \Rightarrow R_s = 19500 \text{ km}$

c) Desconsiderando a mudança de fluxo da sonda quando vista da Terra entre o início e o fim da passagem pela nuvem, a variação da magnitude é produzida apenas pela extinção de parte da luz da sonda pela nuvem, isto é:

$$\begin{aligned} \Delta m &= 2,5 n \cdot 2R_s \cdot \pi r^2 \log(e) \\ 0,08 &= 2,5 \cdot n \cdot 2 \cdot 1,95 \cdot 10^7 \cdot \pi \cdot (0,3 \cdot 10^{-6})^2 \cdot \log(e) \end{aligned}$$

Logo:

$$n = 6682 \text{ partículas}/\text{m}^3$$

15) Quando estamos no núcleo do cometa, o brilho superficial dele vai diminuir, por não valer mais a aproximação plana da superfície esférica. Com isso, podemos calcular o brilho superficial máximo, ou a magnitude superficial mínima associada:

$$\mu = m + 2,5 \log \left(\frac{A}{\text{atcsec}^2} \right) = m + 2,5 \log \left(\frac{(10 \cdot 1) \cdot 3600^2 \text{atcsec}^2}{\text{atcsec}^2} \right) \rightarrow$$

$$\hookrightarrow \mu = 18,8 \text{ mag/atcsec}^2$$

o que é bem mais escuro que uma noite de Lua cheia, e somente um pouco mais claro que a noite sem Lua ($\mu = 21,8 \text{ mag/atcsec}^2$).

Logo, podemos facilmente observar estrelas.

FIM

Alguma dúvida? Mande para r.kalucas@outlook.com.