

Задача 2.

Сте-5

$$M = 1,4 M_{\odot}$$

$$T = 0,03 \text{ сут.}$$

$$m = 14,5 M_{\oplus}$$

$$\rho = ?$$

Представим, что спутник движется по круговой орбите, тогда, зная период обращения спутника, по III закону Кеплера найдем радиус орбиты:

$$\frac{T^2}{a^3} = \frac{T_{\oplus}^2}{a_{\oplus}^3} \Rightarrow a = \sqrt[3]{\frac{T^2 \cdot a_{\oplus}^3}{T_{\oplus}^2}} = a_{\oplus} \sqrt{\frac{T^2}{T_{\oplus}^2}}$$

$$a \approx 1,5 \cdot 10^{11} \sqrt[3]{\frac{0,0009}{133000}} \approx 1,5 \cdot 10^{11} \sqrt[3]{8 \cdot 10^{-9}} = 1,5 \cdot 10^{11} \cdot 2 \cdot 10^{-3} = 3 \cdot 10^8 \text{ (м)}$$

Проверим, находится ли планета в полости Роша пульсара или за её пределами. Для этого найдём расстояние от пульсара до первой точки Лагранжа. Учитывая, что $m \ll M$, где m — масса спутника, а M — масса пульсара, расстояние равняется:

$$r = a \sqrt[3]{\frac{m}{3M}}$$

$$r \approx 3 \cdot 10^8 \sqrt[3]{\frac{14,5 \cdot 317 \cdot 6 \cdot 10^{24}}{3 \cdot 2 \cdot 10^{30} \cdot 1,4}} \approx 3 \cdot 10^8 \sqrt[3]{\frac{14 \cdot 320 \cdot 6 \cdot 10^{24}}{6 \cdot 1,4 \cdot 10^{30}}} = 3 \cdot 10^8 \sqrt[3]{3200 \cdot 10^6} \approx 3 \cdot 10^8 \cdot 15 \cdot 10^2 = 4,5 \cdot 10^{11} \text{ (м)}$$

Как мы видим, расстояние до первой точки Лагранжа больше, чем радиус орбиты спутника. Значит, он находится в полости Роша пульсара. Определим наименьший радиус спутника, чтобы притягивающие силы не разорвали его. Для того, чтобы этого убедиться, ускорение, создаваемое гравитационными силами пульсара, должно быть больше ускорения, создаваемого притягивающими силами:

$$a_{\text{пульсара}} \geq a_{\text{спутника}}$$

$$G \frac{M}{R^2} = 2G \frac{mR}{a^3}$$

$$R = a \sqrt[3]{\frac{m}{2M}}$$

$$R = 3 \cdot 10^8 \sqrt[3]{\frac{14,5 \cdot 317 \cdot 6 \cdot 10^{24}}{2 \cdot 1,4 \cdot 2 \cdot 10^{30}}} \approx 3 \cdot 10^8 \sqrt[3]{\frac{14 \cdot 320 \cdot 6 \cdot 10^{24}}{4 \cdot 1,4 \cdot 10^{30}}} \approx 3 \cdot 10^8 \sqrt[3]{0,005}$$

Т.к. $0,1 < \sqrt[3]{0,005} < 0,2$, найдём примерное значение корня. Попробав, что $0,15^3 = 0,003375$, попытаемся почитать $0,17^3 = 0,004913$. Тогда $\sqrt[3]{0,005} \approx 0,17$

$$R \approx 3 \cdot 10^8 \cdot 0,17 \approx 5 \cdot 10^7 \text{ (м)}$$

Теперь найдём плотность спутника:

$$\rho = \frac{m}{V} \approx \frac{3m}{4\pi R^3} \approx \frac{m}{4R^3}$$

$$\rho = \frac{14,5 \cdot 317 \cdot 6 \cdot 10^{24}}{4 \cdot (5 \cdot 10^7)^3} \approx \frac{14 \cdot 320 \cdot 6 \cdot 10^{24}}{4 \cdot 1,25 \cdot 10^{23}} \approx 5,3 \cdot 10^4 \text{ (кг/м}^3) \approx 53 \text{ г/см}^3$$

Сравнивая полученную плотность спутника с плотностью Земли, понимаем, что вторая примерно в 10 раз меньше.

Ответ. 53 г/см^3

Задача 4.

Сте-5

$$\lambda_0 = 5170,7 \text{ \AA}$$

$$\lambda_1 = 5174,1 \text{ \AA}$$

$$\lambda_2 = 5174,2 \text{ \AA}$$

$$\rho = 700 \text{ кг/м}^3$$

$$L - ?$$

Для нахождения наименьшей светимости нам необходимо узнать радиус и температуру звезды. По закону Стефана - Больцмана: $L = 4\pi R^2 T^4$
 Из данных длин волн можно найти скорость вращения на экваторе с помощью закона Доплера:
 Следует отметить, что реальная длина волны увеличилась, значит, происходит красное смещение, т.е. звезда удаляется от нас.

Но нам важно, насколько быстрее край диска будет "убегать" от нас. Найдем такую скорость "убегания":

$$v = \frac{\Delta \lambda c}{\lambda_0} = \frac{(\lambda_2 - \lambda_1) c}{\lambda_0}$$

$$v = \frac{(5174,2 - 5174,1) \cdot 3 \cdot 10^8 \cdot 10^{-10}}{5170,7 \cdot 10^{-10}} \approx \frac{0,1 \cdot 3 \cdot 10^8}{5200} \approx 5800 \text{ (м/с)}$$

Скорость на экваторе не может быть больше первой космической скорости, иначе звезда начнет "разрушаться".

$$v \leq v_{1кc}$$

$$v \leq \sqrt{\frac{GM}{R}}$$

Используем предельный случай:

$$v = \sqrt{\frac{GM}{R}} = \sqrt{G \frac{4\pi R^3 \rho}{3R}} = R \sqrt{G \frac{4\pi \rho}{3}} \approx R \sqrt{4G\rho} \approx 2R\sqrt{G\rho}, \text{ тогда:}$$

$$R = \frac{v}{2\sqrt{G\rho}}$$

$$R = \frac{5800}{2 \cdot \sqrt{6,67 \cdot 10^{-11} \cdot 700}} \approx \frac{6000}{2 \cdot \sqrt{4,67 \cdot 10^{-8}}} \approx \frac{3000}{2 \cdot 10^{-4}} \approx 1,5 \cdot 10^7 \text{ (м)}$$

Т.к. с самого начала нам известно, что звезда состоит из оксида титана, это означает, что ее температура должна быть невысокой, иначе молекулярные связи могли бы развалиться (оксид титана - молекула). Эта температура не должна превышать температуру плавления этого вещества, т.е. $T \approx 2000 \text{ К}$. Тогда минимальная светимость звезды:

$$\frac{L}{L_0} = \left(\frac{R}{R_0}\right)^2 \cdot \left(\frac{T}{T_0}\right)^4$$

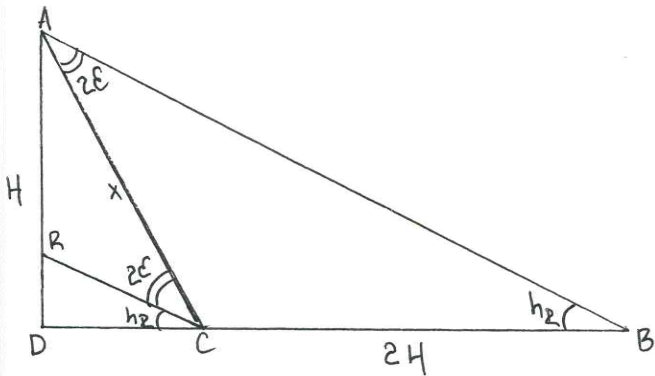
$$\frac{L}{L_0} \approx \left(\frac{1,5 \cdot 10^4}{7 \cdot 10^5}\right)^2 \cdot \left(\frac{2000}{6000}\right)^4 \approx \left(\frac{2}{100}\right)^2 \cdot \left(\frac{1}{3}\right)^4 \approx \frac{4}{10^4 \cdot 81} \approx 5 \cdot 10^{-6}$$

$$L = 5 \cdot 10^{-6} L_0$$

Ответ: $5 \cdot 10^{-6} L_0$

Задача 1.

Наибольшая разность длин теней будет между длинами теней в дни летнего и зимнего солнцестояния, когда высота Солнца максимальна и минимальна соответственно. Изобразим наглядно:



- ① В день летнего солнцестояния высота Солнца максимальна, а склонение $\delta = \epsilon = 23,5^\circ$
- ② В день зимнего солнцестояния высота Солнца минимальна, а склонение $\delta = -\epsilon = -23,5^\circ$

$$\begin{cases} h_1 = 90^\circ - \varphi + \delta \\ h_2 = 90^\circ - \varphi - \delta \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} h_1 - h_2 = 2\delta = 2\epsilon \\ h_1 + h_2 = 47^\circ \end{cases}$$

Пусть $AC = x$, тогда по теореме синусов: $\frac{x}{\sin h_2} = \frac{2H}{\sin 2\epsilon} \Rightarrow \frac{H}{x} = \frac{\sin 2\epsilon}{2 \sin h_2}$

$$\begin{cases} \sin h_1 = \frac{H}{x} = \sin(h_2 + 45^\circ) = \frac{\sin 45^\circ}{2 \sin h_2}, \text{ где } h_1 = \angle DCA = h_2 + 2\epsilon \\ h_1 = h_2 + 45^\circ \end{cases} \Rightarrow h_1 - h_2 = 47^\circ \approx 45^\circ \text{ (для удобства счета)}$$

$$2 \sin(h_2 + 45^\circ) \cdot \sin h_2 = \sin 45^\circ$$

$$2 (\sin h_2 \cos 45^\circ + \cos h_2 \sin 45^\circ) \sin h_2 = \sin 45^\circ$$

$$\sin^2 h_2 \cos 45^\circ + \sin h_2 \cos h_2 \sin 45^\circ = \frac{\sin 45^\circ}{2}$$

$$\frac{\sqrt{2}}{2} \sin^2 h_2 + \frac{\sqrt{2}}{2} \cos h_2 \sin h_2 = \frac{\sqrt{2}}{4}$$

$$\sin^2 h_2 + \cos h_2 \sin h_2 = \frac{1}{2}$$

$$2 \sin^2 h_2 + \sin 2h_2 = 1$$

$$\cancel{2} \frac{1 - \cos 2h_2}{\cancel{2}} + \sin 2h_2 = 1$$

$$\sin 2h_2 - \cos 2h_2 = 0$$

$$\sin 2h_2 = \cos 2h_2$$

$$2h_2 = 45^\circ$$

$$h_2 \approx 23^\circ$$

Возвращаемся к исходному уравнению:

$$h_2 = 90^\circ - \varphi - \delta$$

$$h_2 = 90^\circ - \varphi - 23^\circ$$

$$\varphi = 90^\circ - 46^\circ \approx 45^\circ$$

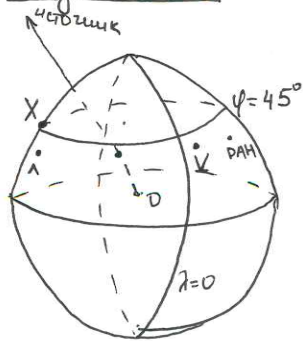
Мы рассматривали ситуацию для северного полушария Земли. Очевидно, что для южного полушария будет аналогичная, поэтому искомым широтам:

$$\varphi = \pm 45^\circ$$

Ответ: $\pm 45^\circ$

Задача 3

Сте - 5



Λ - Ливингстон
 X - Хэнборг
 V - Вирго
 $P_{АН}$ - обсерватория РАН
 D - центр Земли

1. Найдем долготу λ_0 , примерно равноудаленную от Хэнборга и Вирго:

$$\lambda_{01} = \frac{119^\circ + 10^\circ}{2} \approx 65^\circ - \text{протяженность между этими двумя точками.}$$

Но мы отсчитываем от долготы Гринвича, поэтому

$$\lambda_0 = \lambda_{01} - 10^\circ = 55^\circ \text{ з.д.}$$

$$\Delta \varphi_0 \approx \frac{47^\circ - 31^\circ}{2} \approx 8^\circ$$

$$\varphi_0 = 31^\circ + 8 \approx 40^\circ$$

2. Точка с координатами $(\varphi_0; \lambda_0)$ - равноудалена от точек Λ , X и V . Можно считать, что в точке $(\varphi_0; \lambda_0)$ источник находится в земле, тогда $\delta \approx \varphi_0 \approx 40^\circ$.

3. Время в точке $(\varphi_0; \lambda_0)$, когда в Гринвиче 22:00:

$$T = 22^{\text{ч}} - 3^{\text{ч}} 20^{\text{м}} = 18^{\text{ч}} 20^{\text{м}}$$

4. После 22 декабря прошло примерно 9 дней или более precise восхождение солнца увеличилось на 40 минут или 10° , тогда 31 декабря оно станет равным $18^{\text{ч}} 40^{\text{м}}$. Значит, precise восхождение самого источника примерно равно $1^{\text{ч}}$.

5. Звездное время: $t_{зв} = t_0 + \alpha_0$

$$\alpha = t_0 - \alpha_0$$

Солнечное время: $t_0 = t - 12^{\text{ч}}$

Тогда координаты: $\delta = 40^\circ$, $\alpha = 1^{\text{ч}}$

Ответ $(40^\circ; 1^{\text{ч}})$