

Изобразим систему модель, которая моделировала потенциал у советских инжеров (рис. 1).

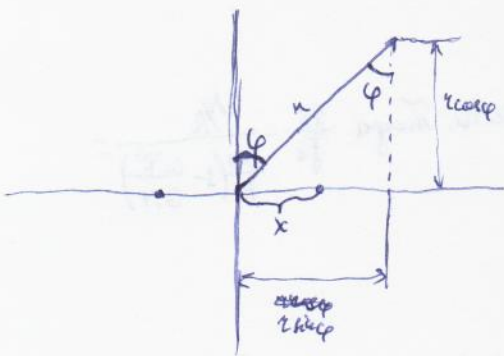


рис. 1

Потенциал этой системы будет следующим:

$$V_{USSR} = \frac{GM_{\oplus}/2}{\sqrt{r^2 \cos^2 \varphi + (2x \sin \varphi)^2}} + \frac{GM_{\oplus}/2}{\sqrt{r^2 \sin^2 \varphi + (2x \cos \varphi)^2}} =$$

$$= \frac{GM_{\oplus}}{2} \left(\frac{1}{\sqrt{r^2 - 2rx \sin \varphi + x^2}} + \frac{1}{\sqrt{r^2 + 2rx \sin \varphi + x^2}} \right) =$$

$$= \frac{GM_{\oplus}}{2r} \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2}}} + \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2}}} \right)$$

Заметим, что величина $\frac{x}{r}$ очень мала, так как форма Земли очень близка к шару, а ее потенциал, вообще, неплохо моделируется и одной массой, равной массе Земли.

Однако видно, что если разложить $\frac{1}{\sqrt{1 \pm \chi}}$, где $\chi = \pm \frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2}$ в ряд до первого порядка, то член с $\sin \varphi$ исчезнет, что нам не нужно. Поэтому разложить можно и дальше, т.к. $\frac{1}{\sqrt{1 \pm \chi}} = (1 \pm \chi)^{-1/2} =$

$$= 1 + (-\frac{1}{2})\chi + \frac{(-\frac{1}{2})(-\frac{3}{2})}{2}\chi^2 + \frac{(-\frac{1}{2})(-\frac{3}{2})(-\frac{5}{2})}{6}\chi^3 + \dots$$

Видно, что остаток будет ограничиться χ^2 .

Тогда $\frac{1}{\sqrt{1 \pm \chi}} \approx 1 - \frac{1}{2}\chi + \frac{3}{8}\chi^2$ и $V_{USSR} = \frac{GM_{\oplus}}{2r} \left(1 - \frac{1}{2} \left(\frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2} \right) + \frac{3}{8} \left(\frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2} \right)^2 + \frac{1}{2} \left(1 - \frac{1}{2} \left(-\frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2} \right) + \frac{3}{8} \left(-\frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2} \right)^2 \right) \right) =$

$$= \frac{GM_{\oplus}}{2r} \left(1 - \frac{x}{r} \sin \varphi - \frac{x^2}{2r^2} + 1 + \frac{x}{r} \sin \varphi - \frac{x^2}{2r^2} + \frac{3}{8} \left(\frac{2x}{r} \sin \varphi + \frac{x^2}{r^2} + \frac{2x}{r} \sin \varphi - \frac{x^2}{r^2} \right) \frac{2x}{r} \right)$$

$$+ \frac{3}{8} \left(\frac{4x^2}{r^2} \sin^2 \varphi + \frac{4x^3}{r^3} \sin \varphi + \frac{x^4}{r^4} + \frac{4x^2}{r^2} \sin^2 \varphi - \frac{4x^3}{r^3} \sin \varphi + \frac{x^4}{r^4} \right) = \frac{GM_{\oplus}}{2r} \left(2 - \frac{x^2}{r^2} + \frac{3x^2}{r^2} \sin^2 \varphi + \frac{3x^4}{4r^4} \right)$$

Очевидно, что $\frac{x^4}{r^4}$ очень мал. Тогда можно сказать, что $V_{USSR} = \frac{GM_{\oplus}}{r} \left(1 + \frac{x^2}{r^2} \cdot \frac{3 \sin^2 \varphi - 1}{2} \right)$

Тогда видно, что $r_{\oplus}^2 = x^2$ и $x = \sqrt{r_{\oplus}^2} = \sqrt{108 \cdot 10^4 \cdot 6370} \approx 33 \cdot 10^2 \cdot 6370 \approx 11 \cdot 10^3 \cdot 10^2 = 210 \text{ км}$.

В итоге расстояние между массами будет $2x = 420 \text{ км}$

Задача №1

Мет 2 из 4

Известно, что период колебаний маятника $T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}}$. Пусть T_p - период маятника на полюсе, а T_e - на экваторе. Тогда $\frac{T_p}{T_e} = \sqrt{\frac{g_e}{g_p}} = \sqrt{\frac{g_e}{g_p}} = \frac{1}{\eta}$ и $\frac{g_p}{g_e} = \eta^2 = 1,02^2 \approx 1,04$.

Отметим, что $g_p = \frac{GM}{R}$; а $g_e = \frac{GM}{R} - \omega^2 R$, где M и R - масса и радиус планеты. Тогда $\frac{g_p}{g_e} = \frac{GM/R}{\frac{GM}{R}(1 - \frac{\omega^2 R^2}{GM})} = \frac{1}{1 - \frac{\omega^2 R^2}{GM}} \approx 1 + \frac{\omega^2 R^2}{GM} = \eta^2$

Также, если прыгнуть маятник на высоту $h = 130$ км, то ускорение свободного падения ~~на ней~~ будет равно g , т.е. $g_e = \frac{GM}{R+h} + \frac{GM}{R(1+\frac{h}{R})} = \frac{GM}{R}$ и $\frac{GM/R}{GM/(R+h)} = \frac{GM/R}{GM(1-\frac{h}{R})} = 1 + \frac{h}{R} = \frac{g_p}{g_e} = \eta^2$

Без использования двигателей по поверхности такой планеты можно двигаться, будучи спутником на низкой орбите, а относительно поверхности скорость будет максимальной тогда, когда спутник будет двигаться «навстречу» поверхности, т.е. против вращения планеты.

В итоге максимальная скорость $v = \sqrt{\frac{GM}{R}} + \omega R = \left(\sqrt{\frac{GM}{R^3} + \omega}\right) R$
 Здесь $\frac{GM}{R^3} = \frac{\omega^2}{\eta^2 - 1}$, а $R = \frac{h}{\eta^2 - 1}$. В итоге $v = \left(\sqrt{\frac{\omega^2}{\eta^2 - 1} + \omega}\right) \cdot \frac{h}{\eta^2 - 1} = \left(\frac{\omega}{\eta^2 - 1} + \omega\right) \cdot \frac{h}{\eta^2 - 1} = \left(\frac{1}{0,04} + 1\right) \cdot \frac{\omega h}{0,04} = \frac{(5+1)\omega h}{4/25} = 150\omega h$

$h = 130$ км, $\omega = \frac{2\pi}{10^2} = \frac{2\pi}{36 \cdot 10^4 \text{ с}} = \frac{\pi}{18 \cdot 10^4 \text{ с}}$ ~~или $\omega = \frac{\pi}{18 \cdot 10^4} \cdot 130 \text{ км/с} = \frac{5\pi}{6 \cdot 10^4} \cdot 130 \text{ км/с} = \frac{5\pi}{6} \cdot 13 \cdot 10^{-4}$~~

$v = 150 \cdot \frac{\pi}{18 \cdot 10^4} \cdot 130 \text{ км/с} = \frac{15\pi}{1,8} \cdot 1,3 \cdot 10^2 \cdot 10^{-4} \text{ км/с} \approx 3,4 \text{ км/с}$, из которых $\frac{1}{6}$ - это вращение планеты.

Вообще максимальная скорость составила бы $\sqrt{2} \cdot \frac{\pi}{6} \cdot 3,4 + \frac{1}{6} \cdot 3,4 \approx \frac{2}{6} \cdot 3,4 \approx 1,15 \text{ км/с}$ (вторая космическая + вращение планеты), но двигаться по поверхности бы точно не удалось. Да и ~~да и~~ для любой скорости, больше чем ~~эти~~ полученная, можно так сказать.

Ответ: 3,4 км/с

Задача №3

В движении галактик вносят вклад две компоненты: космологическая (удаление со скоростью Hr) и peculiarная.

В идеальном для фиолетового смещения случае все peculiarная скорость направлена к нам. На критическом же для нас расстоянии она будет компенсировать космологическую, таким образом, $v_{pec} = Hr$.

Оценим v_{pec} . Разумно будет сказать, что галактики ~~двигаются~~ со скоростями, порядка первой космической для своих скоплений ~~находятся~~ в скоплениях. Тогда их период $T \sim 2\pi \sqrt{\frac{R^3}{GM}}$, где M и R - масса и радиус скопления, а скорость галактики $v_{pec} \sim \sqrt{\frac{GM}{R}}$

Разумно оценить массу скопления ~~$M \sim 10^{13} M_{\odot}$~~ ~~размеры~~ $R \sim 10^{13} \cdot 10^6 M_{\odot}$, а размеры $R \sim 10^6 \cdot 10^3$ пк.

Тогда наиболее ^{маленькие} скорости будут порядка $v_{pec} \sim \sqrt{\frac{4 \cdot 10^{14}}{2 \cdot 10^5 \cdot 10^7}} \sim \sqrt{\frac{4 \cdot 10^{14}}{2 \cdot 10^{12}}} \sim 14 \frac{км}{с}$. Галактики будут еще друг к другу сближаться, так что можно взять $v_{pec} \sim 220 \frac{км}{с}$, а расстояние $r \sim \sqrt{\frac{4 \cdot 10^{14}}{2 \cdot 10^5 \cdot 10^7}}$

$v_{pec} \sim \sqrt{\frac{4 \cdot 10^{14}}{2 \cdot 10^5 \cdot 10^7}} = \sqrt{\frac{4 \cdot 10^{14}}{2 \cdot 10^{12}}} = \sqrt{2000} \approx 45 \frac{а.е.}{год} \approx 110 \frac{км}{с}$. Галактики еще сближаются друг к другу, так что можно взять $v_{pec} \sim 220 \frac{км}{с}$, а расстояние $r = \frac{v_{pec}}{H} \sim \frac{220}{70} \approx 3 \text{ Мпк}$

Отметим, что галактика Андромеды приближается со скоростью $150 \frac{км}{с}$, а Хаббловская компонента равна $H \cdot r \approx 0,8 \text{ Мпк} \cdot 70 \frac{км}{с} \approx 55 \frac{км}{с}$, т.е. её ~~нужно~~ peculiar скорость относительно нас $200 \frac{км}{с}$, то есть наша оценка более чем довольно разумна.

Задача 2

Отметим, что голубых карликов не существует (Вселенная недостаточно стара для такого). Из этого автоматически следует, что красных карликов тоже не может быть. Также светимость карликов одинаковы, то есть карлики красные, а голубые - голубые.

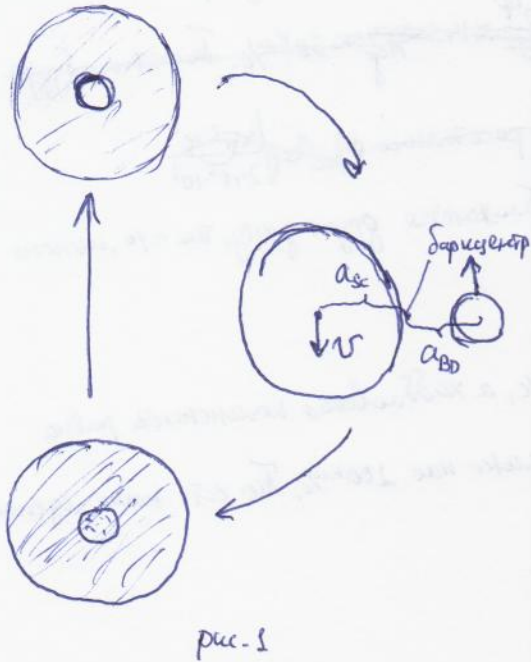
Также отметим, что компоненты в оптический диапазон разрешены. Иными словами звезды удалены друг от друга и эволюционируют отдельно. Обратим внимание, что красные карлики проводят перед главной последовательностью время порядка 10^9 лет. За это время голубые планеты даже не то, что полностью проэволюционируют (с временем жизни порядка 10^8 лет), они успеют взорваться, порадовав нас звездой, видимой днем, но, к большому сожалению для нас, они не будут ничего излучать в оптическом диапазоне, что противоречит условию задачи, что в одной системе оказался красный карлик и голубой планета.

То есть в одну систему входят два голубых планета, а в другую - два красных карлика. При этом последняя система будет старше.

Задача 54

лист 4 из 4

Отметим, что так как N_x соответствует линии перехода с 3 на 2 уровень, то белый карлик с помощью горячих для такой линии. Иными словами, N_x относится к звезде-компаньону. Тогда ее максимальная лучевая скорость $v = \frac{\Delta\lambda}{\lambda} \cdot c = \frac{0,46}{6563} \cdot 3 \cdot 10^8 \approx 21 \text{ км/с}$, где $\Delta\lambda$ - полуамплитуда, λ - длина волны N_x в 6563 Å



Отметим, что так как луч зрения лежит в плоскости орбиты, то скорость звезды-компаньона равна максимальной лучевой (рис. 1).

Отметим, что падение блеска бы фиксировалось 2 раз в году. Это можно представить так: когда белый карлик проходит перед звездой, то белый карлик затеняет и скрывает ее, тем самым скрывает звезду от наблюдателя, т.е. на за период обращения, т.е. период обращения $T = 2 \cdot 0,5 = 1 \text{ год}$.

Обозначим массу белого карлика как M_{BD} , а массу звезды-компаньона - как M_{SC} . Тогда $M_{BD} \cdot a_{BD} = M_{SC} \cdot a_{SC}$.

Отметим, что $v = \omega \cdot a_{SC} = \frac{2\pi a_{SC}}{T}$. Ил.к. $v = 21 \text{ км/с} = 4,93 \text{ а.е./год} =$

$$= \frac{2\pi}{1 \text{ год}} a_{SC}, \text{ то } a_{SC} = \frac{4,93}{2\pi} \approx 0,785 \text{ а.е.}$$

В то же время $\frac{4\pi^2}{T^2} = \frac{G(M_{BD} + M_{SC})}{(a_{BD} + a_{SC})^3}$. В системе единиц а.е. - год - M_{\odot} будет верно $M_{BD} + M_{SC} = (a_{BD} + a_{SC})^3$

Отметим, что $M_{SC} = \frac{a_{BD}}{a_{SC}} \cdot M_{BD} \Rightarrow M_{BD} \left(\frac{a_{BD}}{a_{SC}} + 1 \right) = M_{BD} \cdot \frac{a_{BD} + a_{SC}}{a_{SC}} = (a_{BD} + a_{SC})^3 \Rightarrow M_{BD} = (a_{BD} + a_{SC})^2 \cdot a_{SC}$, отсюда

$a_{BD} = \sqrt{\frac{M_{BD}}{a_{SC}}} - a_{SC}$. Возьмем нижнюю границу массы белого карлика $M_{BD} = 0,5 M_{\odot}$, а максимально возможную - $1,4 M_{\odot}$. Тогда минимум $a_{BD} = \sqrt{\frac{0,5}{0,7}} - 0,7 \approx 0,15 \text{ а.е.}$, а максимум $a_{BD} = \sqrt{\frac{1,4}{0,7}} - 0,7 = 1,4 - 0,7 = 0,7 \text{ а.е.}$

Отсюда минимальная масса звезды-компаньона $M_{SC} = \frac{a_{BD}}{a_{SC}} \cdot M_{BD} = \frac{0,15}{0,7} \cdot 0,5 \approx 0,11 M_{\odot}$, а максимальная - $M_{SC} = \frac{0,7}{0,7} \cdot 1,4 = 1,4 M_{\odot}$.

Отметим, что нижняя граница белого карлика была взята исходя из того, что звезда, похожая на Солнце, оставив после себя половину своей массы (а менее массивные звезды еще проэволюционировать не успели). Верхняя граница массы - это предел Чандрасекара.

Также вращение системы получается не тесное, поэтому компаньоны эволюционируют сами по себе. В этом случае белый карлик просто обязан был возникнуть из быстро эволюционировавшей звезды и в том, что его масса больше массы звезды-компаньона, нет ничего удивительного.

Ответ: $(0,11 \div 1,4) M_{\odot}$