

## Решения задач письменного экзамена 9 января 2021 г.

**1А.** Выражение для 1-й космической скорости:  $v_I = \sqrt{\gamma \frac{M_3}{R}}$ . ЗСМИ:  $r_{\min} \cdot v_{\max} = r_{\max} \cdot v_{\min}$ , ЗСЭ:  $\frac{(v_{\max})^2}{2} - \gamma \frac{M_3}{r_{\min}} = \frac{(v_{\min})^2}{2} - \gamma \frac{M_3}{r_{\max}}$  ( $r_{\min}$  и  $r_{\max}$  - минимальное и максимальное удаление от центра Земли). Подставляя  $v_{\min}$  и  $v_{\max}$  и решая систему, получаем:  $r_{\min} = \frac{2R_3}{0,8 \cdot (0,8+0,6)} \approx 1,8 R_3$ ;  $h_{\min} = r_{\min} - R_3 \approx 0,8 R_3 = 5120 \text{ км}$

**1Б.** (Холин Д.И.). Пользуясь выкладками из варианта А, получаем:  $r_{\max} = \frac{2R_3}{0,2(0,4+0,2)} \approx 16,7 R_3 = 107 \text{ тыс. км.}$

**2А.** В СО, связанной с точкой подвеса, эффективное значение ускорения свободного падения станет равно  $\tilde{g} = \sqrt{g^2 + a^2} \approx g(1 + a^2/2g^2)$ . Поправка второго порядка, поэтому ей в приближении малых колебаний следует пренебречь. При этом направление отвеса повернется на угол  $\varphi_0 \approx a/g$ , это и есть амплитуда колебаний стержня. Для вычисления периода малых колебаний запишем потенциальную и кинетическую энергию маятника:  $\Pi = g(ml/2 + Ml)(1 - \cos \varphi) \approx gl\varphi^2/2 \cdot (m/2 + M)$ ;  $K = \frac{\dot{\varphi}^2}{2}(ml^2/3 + Ml^2)$ . Отсюда для периода колебаний получаем ответ:  $T = 2\pi \sqrt{\frac{2l(m+3M)}{3g(m+2M)}}$ .

**2Б.** Решение совпадает с вариантом А.

**3А.** Пусть  $E_1$  – энергия одного гамма-кванта,  $E_2$  – энергия другого,  $E_0$  – их энергия покоя. Импульс позитрона  $cp_+ = E_0\sqrt{\gamma^2 - 1}$ . Из закона сохранения импульса следует:  $E_1 = cp_+ \cos \alpha = E_0\sqrt{\gamma^2 - 1} \cos \alpha$ ;  $E_2 = cp_+ \sin \alpha = E_0\sqrt{\gamma^2 - 1} \sin \alpha$ . Из закона сохранения энергии следует:  $\gamma E_0 + E_0 = E_1 + E_2 = E_0\sqrt{\gamma^2 - 1} \cdot (\cos \alpha + \sin \alpha)$ . Отсюда  $\frac{\gamma+1}{\gamma-1} = (\cos \alpha + \sin \alpha)^2 = 1 + \sin 2\alpha$ ;  $\sin 2\alpha = \frac{1}{3}$ ;  $\alpha \approx 9,7^\circ$ .

**3Б.** Из закона сохранения импульса следует:

$$E_0\sqrt{\gamma^2 - 1} = E_1 \cos \alpha + E_2 \cos 2\alpha; (1)$$

$$E_1 \sin \alpha = E_2 \sin 2\alpha \text{ или } E_1 = 2E_2 \cos \alpha. (2)$$

Подставив (2) в (1), получим:

$$E_0\sqrt{\gamma^2 - 1} = 2E_2 \cos^2 \alpha + E_2(\cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha) = E_2(4 \cos^2 \alpha - 1). (3)$$

Из закона сохранения энергии следует:

$$\gamma E_0 + E_0 = E_1 + E_2 = E_2(2 \cos \alpha + 1). (4)$$

Поделив (3) на (4) получим:  $\sqrt{\frac{\gamma-1}{\gamma+1}} = \frac{\sqrt{3}}{2} = \frac{4 \cos^2 \alpha - 1}{1 + 2 \cos \alpha}$ .

Решая это квадратное уравнение относительно  $\cos \alpha$ , получим:  $\cos \alpha \approx 0,933$ ;  $\alpha \approx 21,1^\circ$ .

**4А.**  $I = \frac{MR^2}{2}$  — момент инерции диска. Т.к. ось, по условию, тонкая, кинетической энергией поступательного движения центра масс маятника по сравнению с энергией вращения можно пренебречь. Тогда  $\frac{L^2}{2I} = Mgh$ ;  $L = \sqrt{Mgh \cdot 2I} = MR\sqrt{gh}$ . Для частоты прецессии получаем  $\Omega = Mgl/L = \sqrt{\frac{g}{h} \frac{l}{R}}$ .  $T = 2\pi/\Omega = 2 \text{ с.}$

**4Б.** ЗСЭ для каждого диска запишется так же, как в варианте А. В результате для момента импульса оставшегося диска в нижней точке получим аналогичное выражение:  $L = MR\sqrt{gl}$ . Для угловой скорости прецессии получим, с точностью до обозначений, ту же формулу:  $\Omega = \sqrt{\frac{g}{l} \frac{a}{R}}$ ,  $T = 1,4 \text{ с.}$

**5А,Б** Уравнение равновесия элемента поверхности цилиндра толщиной  $dx$ , вырезанного углом  $d\varphi$ :

$$P \cdot dx \cdot R d\varphi = \sigma_{\perp} \cdot h \cdot dx \cdot d\varphi \Rightarrow \sigma_{\perp} = \frac{PR}{h}.$$

Тот же результат можно получить, используя формулу для давления Лапласа.

Для напряжения вдоль трубы имеем:

$$\sigma_{\parallel} = \frac{P \cdot \pi R^2}{2\pi R h} = P \frac{R}{2h} = \frac{\sigma_{\perp}}{2}.$$

Закон Гука для связи продольной и поперечной деформации стенки трубы:

$$\begin{cases} \varepsilon_{\parallel} E = \sigma_{\parallel} - \mu \sigma_{\perp} = \frac{PR}{2h} (1 - 2\mu) \\ \varepsilon_{\perp} E = \sigma_{\perp} - \mu \sigma_{\parallel} = \frac{PR}{h} \left(1 - \frac{\mu}{2}\right). \end{cases}$$

Для относительного изменения объёма имеем:

$$\frac{\delta V}{V} = 2 \frac{\delta R}{R} + \frac{\delta L}{L} = 2\varepsilon_{\perp} + \varepsilon_{\parallel} = \frac{2PR}{hE} \left(1 - \frac{\mu}{2}\right) + \frac{PR}{2hE} (1 - 2\mu) = \frac{PR}{hE} \cdot \frac{5 - 4\mu}{2} = \frac{2PR}{hE} = 1,5 \cdot 10^{-3}.$$

Интересно отметить, что ответ не зависит от  $L$ .

