

МИНИСТЕРСТВО НА ОБРАЗОВАНИЕТО И НАУКАТА
НАЦИОНАЛНО ПРОЛЕТНО СЪСТЕЗАНИЕ ПО ФИЗИКА

9-11 март 2018 г., гр. Стара Загора

Решения на задачите от специалната тема

Задача 1. Механика

а) На тялото действат две сили: реакцията на опората N и силата на тежестта G . Тъй като тялото се движи по окръжност, резултантната на всички сили има единствено хоризонтална компонента, която се явява центростремителна сила. Така получаваме:

$$N \cos \theta = mg,$$

$$N \sin \theta = \frac{mv_b^2}{r_0}, [1 \text{ т.}]$$

където θ е ъгълът между допирателната към повърхността и хоризонталата. Следователно $\tan \theta = \frac{v_b^2}{gr_0}$. Същевременно имаме $\tan \theta = \frac{dz}{dr} = 2kr_0$, откъдето $v_b^2 = 2kr_0^2 = 2gz_0$. Окончателно получаваме $v_b = \sqrt{2gz_0}$. [1 т.]

б) Означаваме максималната височина със z , съответният радиус с r и съответната скорост с v . От закона за запазване на енергията имаме

$$\frac{mv_0^2}{2} + mgz_0 = \frac{mv^2}{2} + mgz. [1 \text{ т.}]$$

Да разгледаме въртящия момент, който създават двете сили спрямо оста z : $\vec{M} = \vec{r} \times (\vec{N} + \vec{G})$.

Тъй като $M_z = 0$ и $\frac{dL_z}{dt} \equiv M_z$, имаме $L_z = \text{const}$, т.е. z -компонентата на момента на импулса се запазва. Следователно

$$mv_0 r_0 = mvr, \text{ т.е. } v = v_0 \sqrt{\frac{z_0}{z}}. [1 \text{ т.}]$$

Така за максималната височина получаваме $z = \frac{v_0^2}{2g}$. [1 т.]

в) Ще разгледаме два подхода: динамичен и енергетичен.

Динамичен:

Тъй като z_0 е малко, за ъгъла на допирателната имаме

$$\sin \theta \approx \theta \approx \tan \theta = \frac{dz}{dr} = 2kr \text{ и } \cos \theta \approx 1. [0.25 \text{ т.}]$$

Големината на тангенциалната сила, действаща на тялото, е $F_T = mg \sin \theta$ [0.25 т.]. Радиалната ѝ компонента е $F_R = -mg \sin \theta \cos \theta$, където сме отчели посоката на нарастване на радиалната координата r , а радиалното ускорение е $a_R = -g \sin \theta \cos \theta$ [0.25 т.]. Правим

приближение за малък ъгъл и получаваме $a_R \approx -g\theta = -g2kr$ [0.25 т.]. Така получаваме

$$a_R \equiv \frac{d^2r}{dt^2} = -2kgr . [1 \text{ т.}]$$

Знаем, че координатата r е от вида $r = A \cos(\omega t + \phi_0)$. Заместваме r в горното диференциално

уравнение: $\frac{d^2r}{dt^2} = -\omega^2 A \cos(\omega t + \phi_0) = -\omega^2 r = -2kgr$, следователно

$$\omega = \sqrt{2gk} \text{ и } T = 2\pi / \sqrt{2gk} . [1 \text{ т.}]$$

Енергетичен:

Механичната енергия на тялото е $E = \frac{mv^2}{2} + mgz$. За скоростта имаме $v^2 = \left(\frac{dr}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2$ [0.25

т.]. Тъй като $dz = 2krdr$, имаме $\left(\frac{dr}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2 = \left(1 + (2kr)^2\right) \left(\frac{dr}{dt}\right)^2 = \left(1 + \tan^2 \theta\right) \left(\frac{dr}{dt}\right)^2 \approx \left(\frac{dr}{dt}\right)^2$ ($\theta \approx 0$). [0.25 т.]

Така получаваме

$$E = \frac{m}{2} \left(\frac{dr}{dt}\right)^2 + mgkr^2 . [0.25 \text{ т.}]$$

От закона за запазване на енергията имаме $\frac{dE}{dt} = 0$, откъдето $m \frac{dr}{dt} \frac{d^2r}{dt^2} + 2mgkr \frac{dr}{dt} = 0$ [0.25 т.], т.e.

$$\frac{d^2r}{dt^2} = -2gkr . [1 \text{ т.}]$$

От това уравнение можем да намерим периода, както сме направили по-горе.

г) Точният израз за радиалното ускорение е $a_R = -g \sin \theta \cos \theta$, а периодът е получен с приблизителната формула $a_R \approx -g\theta$. Тъй като $g \sin \theta \cos \theta < g\theta$, точната формула за радиалното ускорение дава занижени стойности спрямо приблизителната. Следователно точният период е по-голям от пресметнатия. [2 т.]

Задача 2. Електричество

Част 1

а) Има две $+q, -q$ двойки, разделени на разстояние d , всяка от които има потенциална енергия

$$-\frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 d} . [0.25 \text{ т.}]$$

Има две $+q, -q$ двойки, разделени на разстояние r , всяка от които има потенциална енергия

$$-\frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r} . [0.25 \text{ т.}]$$

Има една $+q, +q$ двойка и една $-q, -q$ двойка, разделени на разстояние $\sqrt{r^2 + d^2}$, всяка от които има потенциална енергия

$$\frac{q^2}{4\pi\epsilon_0\sqrt{r^2 + d^2}} \cdot [0.25 \text{ т.}]$$

Последните два члена клонят към 0 с нарастване на r , докато първият член не зависи от r . За да приложим конвенцията за нулева потенциална енергия на безкрайност, запазваме само последните два члена:

$$U = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \left(-\frac{2}{r} + \frac{2}{\sqrt{r^2 + d^2}} \right) \cdot [0.25 \text{ т.}]$$

б) Имаме

$$U = \frac{2q^2}{4\pi\epsilon_0 r} \left(\frac{1}{\sqrt{1 + (d/r)^2}} - 1 \right).$$

Използваме биномиалното приближение $(1+x)^n \approx 1+nx$ за малки стойности на x . Получаваме

$$U \approx \frac{2q^2}{4\pi\epsilon_0 r} \left(1 - \frac{1}{2} \left(\frac{d}{r} \right)^2 - 1 \right) \approx -\frac{q^2 d^2}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot [1 \text{ т.}]$$

Изразено чрез диполния момент:

$$U \approx -\frac{p^2}{4\pi\epsilon_0 r^3} \cdot [1 \text{ т.}]$$

в) От съображения за симетрия следва, че силата трябва да е насочена по оста, свързваща двета дипола. Тъй като потенциалната енергия нараства с нарастване на разстоянието, силата е на привличане. Големината е

$$F = -\frac{dU}{dr} = -\frac{3p^2}{4\pi\epsilon_0 r^4}, [1 \text{ т.}]$$

където знакът минус означава, че силата е на привличане. [1 т.]

Друго възможно решение е да се напише точен израз за силата и да се наложи биномиалното приближение, както по-горе.

г) Потенциалът в точка P е

$$V = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R_-} - \frac{1}{R_+} \right) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{R_- - R_+}{R_+ R_-} \right), [0.5 \text{ т.}]$$

където R_- и R_+ са разстоянията съответно до отрицателния и положителния заряд. При $d \ll R$ имаме $R_- - R_+ \approx d \cos\theta$ [0.5 т.] и $R_+ R_- \approx R^2$ [0.5 т.]. Така получаваме

$$V \approx \frac{p \cos\theta}{4\pi\epsilon_0 R^2} = \frac{\vec{p} \cdot \vec{R}}{4\pi\epsilon_0 R^3}, [0.5 \text{ т.}]$$

Част 2

д) По вътрешната повърхност ще се натрупа заряд $-Q$, а по външната ще се натрупа заряд $+Q$. От сферичната симетрия и от закона на Гаус следва, че електричното поле в обвивката е

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_0 - Q(t)}{r^2}. [0.5 \text{ Т.}]$$

Това ще доведе до ток с плътност

$$J = \frac{E}{\rho} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0\rho} \frac{q_0 - Q}{r^2}. [0.5 \text{ Т.}]$$

Самият ток е с големина

$$I = JS = \frac{q_0 - Q}{\epsilon_0\rho}. [0.5 \text{ Т.}]$$

Тъй като $I = dQ/dt$, имаме

$$\frac{dQ}{q_0 - Q} = \frac{dt}{\epsilon_0\rho}. [0.5 \text{ Т.}]$$

Следователно

$$\int_0^{Q(t)} \frac{dQ}{q_0 - Q} = \int_0^t \frac{dt}{\epsilon_0\rho}.$$

Така намираме

$$\frac{Q}{q_0} = 1 - \exp\left(-\frac{t}{\epsilon_0\rho}\right). [1 \text{ Т.}]$$

Задача 3. Топлина

Част 1

а) За мощността имаме $P = \sigma ST_s^4$. Така намираме

$$T_s = \left(\frac{P}{4\pi\sigma R^2} \right)^{1/4}. [1 \text{ Т.}]$$

б) Разумно е да приемем, че температурата зависи единствено от разстоянието до центъра на планетата. За слой с дебелина dr температурната разлика е dT (без да отчитаме знака на dT). Имаме

$$k = \frac{\Delta Q}{\Delta t} \frac{1}{4\pi r^2} \frac{dr}{dT}. [1 \text{ Т.}]$$

Топлината, преминаваща през сферичния слой, зависи от мощността, излъчена от заградения обем (планетата е еднородна). Имаме

$$\frac{\Delta Q}{\Delta t} = P \frac{\frac{4}{3}\pi r^3}{\frac{4}{3}\pi R^3} = P \frac{r^3}{R^3}, [1 \text{ Т.}]$$

откъдето получаваме

$$dT = \frac{P}{4\pi k R^3} r dr . [1 \text{ т.}]$$

Така намираме

$$\Delta T = \frac{P}{8\pi k R} , [1 \text{ т.}]$$

откъдето можем да намерим и температурата в центъра на планетата.

Част 2

в) Снарядът ще се ускорява, докато налягането отляво е по-голямо от налягането отдясно. Следователно снарядът ще постигне максималната възможна кинетична енергия, ако цилиндърът е с такава дължина, че крайното налягане в затворения обем да е равно на $P_{\text{атм}}$.

Вътрешната енергия на идеален двуатомен газ е

$$U = \hat{C}_v nRT , [0.5 \text{ т.}]$$

където $\hat{C}_v = 5/2$ е безразмерният специфичен топлинен капацитет при постоянен обем. Тъй като $PV = nRT$, намираме

$$U = \hat{C}_v PV , [0.5 \text{ т.}]$$

Максималната кинетична енергия се достига, когато крайното налягане е равно на $P_{\text{атм}}$. Тогава работата, която извършва газът върху снаряда, е

$$A = \hat{C}_v (P_0 V_0 - P_{\text{атм}} V_f) . [1 \text{ т.}]$$

Вземаме предвид това, че снарядът се движи във въздух, който оказва насрещно налягане $P_{\text{атм}}$. Така за кинетичната енергия получаваме

$$E_{\max} = \hat{C}_v (P_0 V_0 - P_{\text{атм}} V_f) - P_{\text{атм}} (V_f - V_0) . [0.5 \text{ т.}]$$

Газът се разширява адиабатно и затова

$$V_f = V_0 \left(\frac{P_0}{P_{\text{атм}}} \right)^{1/\gamma} , [0.5 \text{ т.}]$$

където $\gamma = C_p / C_v = 7/5$. Заместваме числени стойности:

$$E_{\max} = \frac{5}{2} P_0 V_0 - \frac{7}{2} P_{\text{атм}} V_f + P_{\text{атм}} V_0 ,$$

т.e.

$$E_{\max} = \left(\frac{5}{2} P_0 + P_{\text{атм}} - \frac{7}{2} P_{\text{атм}}^{2/7} P_0^{5/7} \right) V_0 . [1 \text{ т.}]$$

г) За дълчината на оръдието директно получаваме

$$L = \frac{V_f}{S} = \frac{V_0}{S} \left(\frac{P_0}{P_{\text{атм}}} \right)^{5/7} . [1 \text{ т.}]$$