

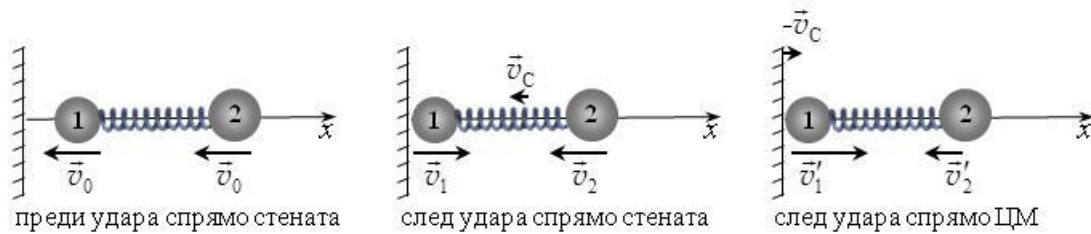
# МИНИСТЕРСТВО НА ОБРАЗОВАНИЕТО И НАУКАТА

## Национално есенно състезание по физика

Бургас, 08–10 ноември 2024 г.

### Решения на задачите от специалната тема

#### Задача 1. Трептяща гира



а) Избираме ос  $x$  по нормалата към стената с посока навън от стената, т.е. противоположно на началната скорост на гирата, както е показано на фигурата. Непосредствено след удара проекцията на скоростта на първата топка по  $x$  става  $v_{1x} = v_0$ , а на втората съответно  $v_{2x} = -v_0$ . Скоростта на центъра на масата (ЦМ) след удара е:

$$(1) \quad v_C = \frac{m_1 v_{1x} + m_2 v_{2x}}{m_1 + m_2} = -\frac{(m_2 - m_1)}{m_2 + m_1} v_0. \quad [0.5 \text{ т}]$$

В отправната система на ЦМ, скоростите на двете топки след удара са:

$$(2) \quad v'_{1x} = v_{1x} - v_C = \frac{2m_2}{m_2 + m_1} v_0; \quad v'_{2x} = v_{2x} - v_C = -\frac{2m_1}{m_2 + m_1} v_0 \quad [1.0 \text{ т}]$$

а общата им кинетична енергия:

$$(3) \quad E_k = \frac{m_1 v'_{1x}{}^2}{2} + \frac{m_2 v'_{2x}{}^2}{2} = \frac{2m_1 m_2}{m_2 + m_1} v_0^2 \quad [0.5 \text{ т}]$$

В момента на максимално свиване на пружината двете топки са неподвижни спрямо ЦМ и началната кинетична енергия се е трансформирала изцяло в потенциална енергия на пружината:

$$(4) \quad \frac{2m_1 m_2}{m_2 + m_1} v_0^2 = \frac{k \Delta \ell^2}{2}, \quad [0.5 \text{ т}]$$

откъдето намираме:

$$(5) \quad \Delta \ell = 2v_0 \sqrt{\frac{m_1 m_2}{k(m_1 + m_2)}} = 0.04 \text{ m}. \quad [1.0 \text{ т}]$$

б) В отправна система на ЦМ топките трептят хармонично в противофаза. Нека преместването на първата топка спрямо равновесното ѝ положение в даден момент е  $x_1$ . Понеже ЦМ е неподвижен, втората топка се е преместила в противоположна посока на разстояние:

$$(6) \quad x_2 = -\frac{m_1 x_1}{m_2},$$

а деформацията на пружината е съответно:

$$(7) \quad x = x_1 - x_2 = \frac{(m_1 + m_2)x_1}{m_2} \quad [0.5 \text{ т}]$$

От закона на Хук следва, че уравнението за движение на първата топка е:

$$(8) \quad \ddot{x}_1 = -\frac{kx}{m} = -\frac{k(m_1 + m_2)}{m_1 m_2} x_1, \quad [0.5 \text{ т}]$$

което описва хармонично трептене с кръгова честота:

$$(9) \quad \omega = \sqrt{\frac{k(m_1 + m_2)}{m_1 m_2}} \quad [0.5 \text{ т}]$$

и период:

$$(10) \quad T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m_1 m_2}{k(m_1 + m_2)}}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

След удара пружината достига от недеформирано състояние до състояние с максимална деформация за четвърт период:

$$(11) \quad t_1 = \frac{T}{4} = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{m_1 m_2}{k(m_1 + m_2)}} \approx 0.105 \text{ s}. \quad [1.0 \text{ т}]$$

в) След удара, в отправна система на ЦМ топката се движи по закона:

$$(12) \quad x_1 = A \sin(\omega t) \quad [0.5 \text{ т}]$$

с амплитуда:

$$(13) \quad A = \frac{v'_{1x}}{\omega} = \frac{2m_2 v_0}{\omega(m_1 + m_2)}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

В същата отправна система, след удара стената се движи спрямо ЦМ със скорост  $-v_C$  и преместването ѝ се дава съответно със закона:

$$(14) \quad x_w = \frac{(m_2 - m_1)}{m_1 + m_2} v_0 t \quad [0.5 \text{ т}]$$

Вторият удар настъпва в момента, в който координатите на топката и стената се изравнят:

$$(15) \quad \frac{(m_2 - m_1)}{m_1 + m_2} v_0 t = \frac{2m_2 v_0}{\omega(m_1 + m_2)} \sin(\omega t),$$

откъдето получаваме уравнението:

$$(16) \quad \frac{(m_2 - m_1)}{2m_2} \omega t = \sin(\omega t), \quad [0.5 \text{ т}]$$

Удобно е уравнението да се решава спрямо фазата  $\phi = \omega t$ . Като вземем предвид числените стойности на двете маси, свеждаме уравнението до:

$$(17) \quad f(\phi) = \frac{\phi}{4.00} - \sin \phi = 0.$$

Търсим решение на уравнението в интервала  $[\pi/2; \pi]$ . Левият край, където  $f(\phi) < 0$ , съответства на момента на максимална деформация, който очевидно е преди втория удар. В десния край  $f(\phi) > 0$ , което означава, че между двете стойности уравнението има корен. **[0.5 т]** Решаваме уравнението чрез последователно разполовяване на интервала, така че в левия край на всеки нов интервал функцията да е отрицателна, а в десния край – положителна. Деленето продължава, докато границите  $\phi_1$  и  $\phi_2$  на интервала съвпадат в рамките на желаната точност, както е дадено в таблицата по-долу. **[0.5 т]**

Следователно можем да приемем, че решението на уравнението е приблизително  $\phi \approx 2.47 \text{ rad}$ , а съответният момент на втория удар:

$$(18) \quad t_2 = \frac{\phi}{\omega} = \phi \sqrt{\frac{m_1 m_2}{k(m_1 + m_2)}} \approx 0.16 \text{ s.} \quad \mathbf{[0.5 \text{ т}]}$$

Точките за числено решение – от формула (17) до края, се дават за всеки друг обоснован метод – графичен, Нютон–Рафсон, последователни приближения и т.н.

$\phi_1$ (rad)	$\phi_2$ (rad)
1.570796	3.141593
2.356194	3.141593
2.356194	2.748894
2.356194	2.552544
2.454369	2.552544
2.454369	2.503457
2.454369	2.478913
2.466641	2.478913
2.472777	2.478913
2.472777	2.475845
2.474311	2.475845
2.474311	2.475078
2.474311	2.474695

## Задача 2. Електростатична призма

а) Разклеждаме мислена цилиндрична повърхност с радиус  $r$ , обхващаща жичката. Количеството заряд, заградено от повърхността, е:

$$(1) \quad q = \gamma \ell, \quad \mathbf{[0.5 \text{ т}]}$$

където  $\ell$  е височината на цилиндъра. Тъй като електричното поле е перпендикулярно на околната повърхност на цилиндъра и има постоянен по големина интензитет  $E(r)$ , потокът на полето през цилиндъра е:

$$(2) \quad \Phi = E(r) \cdot 2\pi r \ell. \quad \mathbf{[0.5 \text{ т}]}$$

От теоремата на Гаус  $\Phi = q/\epsilon_0$ , намираме:

$$(3) \quad E(r) = \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0 r}. \quad \mathbf{[0.5 \text{ т}]}$$

б) Понеже радиусът на жичките, е много по-малък от разстоянието между тях, може да приемем, че разпределението на заряда върху тяхната повърхност е практически равномерно. Следователно всяка жичка, създава поле, еквивалентно на полето на равномерно заредена линия. На разстояние  $r$  от оста на положително заредената жичка интензитетът на полето на жичката е:

$$(4) \quad E^+(r) = \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0 r}.$$

В областта между двете жички, отрицателно заредената жичка създава поле в същата посока като  $E^+(r)$  с интензитет:

$$(5) \quad E^-(r) = \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0(L-r)}$$

и резултатното поле е:

$$(6) \quad E(r) = E^+(r) + E^-(r) = \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0 r} + \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0(L-r)} \quad [0.5 \text{ т}]$$

Падът на потенциала, т.е. напрежението между две много близки точки е:  $dU \equiv -d\varphi = \vec{E}(\vec{r}) \cdot d\vec{r}$ . Следователно, напрежението между двете жички се дава с интеграла:

$$(7) \quad U = \int_a^{L-a} E(r) dr = \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0} \left( \int_a^{L-a} \frac{dr}{r} + \int_a^{L-a} \frac{dr}{L-r} \right) = 2 \cdot \frac{\gamma}{2\pi\epsilon_0} \ln\left(\frac{L-a}{a}\right). \quad [1.0 \text{ т}]$$

Като пренебрегнем  $a$  спрямо  $L$  в числителя, намираме окончателно:

$$(8) \quad \gamma = \frac{\pi\epsilon_0 U}{\ln(L/a)}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

в) От закона за запазване на енергията:  $mv^2/2 = eV$ , изразяваме скоростта на електрона на много голямо (безкрайно) разстояние от жичките:

$$(9) \quad v = \sqrt{\frac{2eV}{m}}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

Въвеждаме  $X$  в посоката на началната скорост на електроните и с начало в точката, където оста „пробожда“ равнината между жичките, т.е. на разстояние  $b$  от положително заредената жичка. В нулево приближение електронът се движи с постоянна скорост  $v$  по оста  $X$ . Да разгледаме преместването на електрона от точка с координата  $x$  до точка с координата  $x + dx$ . Времето за това преместване е:

$$(10) \quad dt = \frac{dx}{v}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

В този интервал положително заредената жичка действа на електрона със сила:

$$(11) \quad F^+ = eE^+(r) = \frac{e\gamma}{2\pi\epsilon_0 r},$$

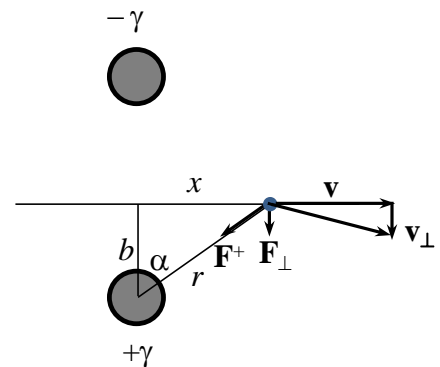
чиято проекция, перпендикулярно на траекторията, е:

$$(12) \quad F_{\perp}^+ = F^+ \cos \alpha = \frac{F^+ b}{r} = \frac{e\gamma b}{2\pi\epsilon_0(b^2 + x^2)}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

За малкия интервал от време (10) тази сила има импулс в перпендикулярно направление:

$$(13) \quad dJ_{\perp}^+ = F_{\perp}^+ dt = \frac{e\gamma b dx}{2\pi\epsilon_0 v(b^2 + x^2)},$$

а за цялото време на движение:



$$(14) \quad J_{\perp}^{+} = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e\gamma b dx}{2\pi\epsilon_0 v(b^2 + x^2)} = \frac{e\gamma}{2\epsilon_0 v}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

Вижда се, че импулсът на силата не зависи от разстоянието  $b$ , на което електронът се доближава до жичката. Следователно отрицателно заредената жичка действа със сила, която има същия по големина и посока импулс по време на движението:

$$(15) \quad J_{\perp}^{-} = \frac{e\gamma}{2\epsilon_0 v}.$$

Тогава общият импулс на електростатичните сили е:

$$(16) \quad J_{\perp} = J_{\perp}^{+} + J_{\perp}^{-} = \frac{e\gamma}{\epsilon_0 v}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

Съответно електронът придобива допълнителна скорост, перпендикулярно спрямо началната му скорост:

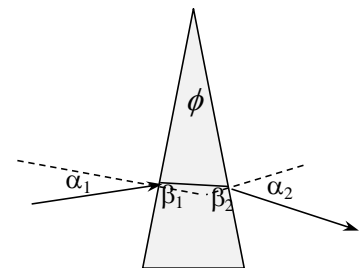
$$(17) \quad v_{\perp} = \frac{J_{\perp}}{m} = \frac{e\gamma}{\epsilon_0 m v}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

Ъгълът, на който се отклонява електронният сноп, е:

$$(18) \quad \theta \approx \tan \theta = \frac{v_{\perp}}{v} = \frac{e\gamma}{\epsilon_0 m v^2} = \frac{\pi U}{2V \ln(L/a)}. \quad [0.5 \text{ т}]$$

г) На фигурата са дадени ъглите, които лъчът светлина сключва с нормалата към входната и към изходната повърхност на призмата. От закона на Снелиус:

$$(19) \quad \sin \alpha_1 = n \sin \beta_1; \quad \sin \alpha_2 = n \sin \beta_2. \quad [0.4 \text{ т}]$$



Общият ъгъл на отклонение лъча е:

$$(20) \quad \theta = (\alpha_1 - \beta_1) + (\alpha_2 - \beta_2). \quad [0.6 \text{ т}]$$

Като вземем предвид, че ъглите са малки, т.е.  $\sin x \approx x/\text{rad}$ , получаваме:

$$(21) \quad \theta = (n - 1)(\beta_1 + \beta_2)$$

От геометрични съображения е ясно, че:

$$(22) \quad \beta_1 + \beta_2 = \phi. \quad [0.5 \text{ т}]$$

Следователно:

$$(21) \quad \theta = (n - 1)\phi. \quad [0.5 \text{ т}]$$

При дадените параметри за електростатичната призма намираме:

$$(22) \quad \theta = \frac{3.14 \cdot 100 \text{ V}}{2 \cdot 10\,000 \text{ V} \cdot \ln(10 \text{ mm}/0.1 \text{ mm})} \approx 3.41 \cdot 10^{-3} \text{ rad} = 0.195^\circ. \quad [0.5 \text{ т}]$$

Тогава за ъгъла при върха на оптичната призма получаваме:

$$(23) \quad \phi = \frac{\theta}{n - 1} = 0.390^\circ = 23.4'. \quad [0.5 \text{ т}]$$

### Задача 3. Раждане на електрон-позитронна двойка

а) От закона за запазване на енергията следва, че:

$$(1) \quad E_\gamma + Mc^2 = E, \quad [1.0 \text{ т}]$$

където  $E$  е сумарната релативистична енергия на началната частица и възникналите след процеса електрон и позитрон. Сумарният импулс на трите частици след процеса е:

$$(2) \quad P = P_\gamma, \quad [1.0 \text{ т}]$$

където  $P_\gamma$  е импулсът на фотона преди процеса. Минималната енергия на падащия фотон съответства на случая, когато след процеса електронът, позитронът и началната частица се движат с еднаква скорост, т.е. като едно цяло тяло с маса в покой:

$$(3) \quad M' = M + 2m_e. \quad [1.0 \text{ т}]$$

Вземаме предвид, че за фотона:

$$(4) \quad E_\gamma = P_\gamma c, \quad [1.0 \text{ т}]$$

а за трите частици след процеса:

$$(5) \quad E^2 = P^2 + (M'c^2)^2. \quad [1.0 \text{ т}]$$

След като повдигнем на квадрат двете страни на уравнение 1 и на уравнение 2, умножени с  $c^2$ , и ги съберем почленно, получаваме:

$$(6) \quad E_\gamma^2 + M^2c^4 + 2E_\gamma Mc^2 + P^2c^2 = E^2 + P_\gamma^2c^2. \quad [1.0 \text{ т}]$$

Вземаме предвид тъждествата (4) и (5) и намираме окончателно:

$$(7) \quad E_\gamma = \frac{(M + 2m_e)^2c^2 - M^2c^2}{2M} = \frac{2(M + m_e)m_e c^2}{M}. \quad [1.0 \text{ т}]$$

б) В граничния случай на много тежко ядро,  $M \gg m_e$ , т.е. при  $M \rightarrow \infty$ , намираме:

$$(8) \quad E_\gamma = 2m_e c^2 = 2 \times 9,11 \times 10^{-31} \text{ kg} \times (3,00 \times 10^8 \text{ m/s})^2 = 1,64 \times 10^{-13} \text{ J}. \quad [1.0 \text{ т}]$$

Като вземем предвид, че  $1 \text{ MeV} = 1,60 \times 10^{-13} \text{ J}$ , намираме енергията на фотона в мегаелектронволти:

$$(9) \quad E_\gamma \approx 1,02 \text{ MeV}. \quad [1.0 \text{ т}]$$

При взаимодействие с електрон,  $M = m_e$ :

$$(10) \quad E_\gamma = 6m_e c^2 \approx 3,06 \text{ MeV}. \quad [1.0 \text{ т}]$$