

**МИНИСТЕРСТВО НА ОБРАЗОВАНИЕТО И НАУКАТА**  
**НАЦИОНАЛНО ПРОЛЕТНО СЪСТЕЗАНИЕ ПО ФИЗИКА**  
**12 – 13 март 2016 г., Бургас**  
**Тема за 11-12. клас, Решения и указания**

**Задача 1. Механика - решение**

а) Работим в инерциална отправна система, т.е. разглеждаме силите в координатна система, която е неподвижна спрямо хоризонталната равнина. Налице са следните сили: върху телата действат реакциите на опората  $N_1$  и  $N_2$  и силите на тежестта  $G$  (изобразени на фиг. 1 а). Имаме

$$\begin{aligned} N_1 &= mg \cos \alpha, \\ N_2 &= mg \cos \beta. \end{aligned} \quad [1\text{т}]$$

За компонентите по вертикалната ос намираме

$$\begin{aligned} N_{1y} &= mg \cos^2 \alpha, \\ N_{2y} &= mg \cos^2 \beta. \end{aligned} \quad [1\text{т}]$$

Така за пълната сила намираме

$$N = mg (\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta) + Mg = (m + M) g, \quad [1\text{т}]$$

където сме отчели, че  $\alpha + \beta = \frac{\pi}{2}$ .

б) Клинът вече може да се движи свободно без триене по равнината. Приемаме, че се движи с ускорение  $a$  надясно. Върху клина действат реакциите на опората от страна на телата (3-ти принцип на Нютон), както и силите на тежестта. Следват динамичните уравнения, разложени по координатните оси. За лявото тяло (маса  $m$ ):

$$\begin{aligned} -N_1 \sin \alpha &= ma_{1x}, \\ N_1 \cos \alpha - mg &= ma_{1y}. \end{aligned} \quad [0.5\text{т}]$$

За дясно тяло (маса  $m$ ):

$$\begin{aligned} N_2 \sin \beta &= ma_{2x}, \\ N_2 \cos \beta - mg &= ma_{2y}. \end{aligned} \quad [0.5\text{т}]$$

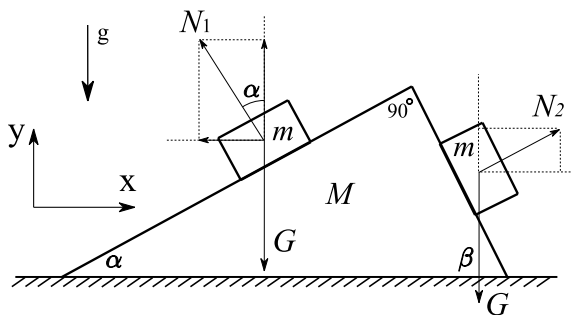
За клина (маса  $M$ ):

$$N_1 \sin \alpha - N_2 \sin \beta = Ma.$$

Телата се движат успоредно на повърхността на клина и затова векторите на ускоренията  $\vec{a}_1 - \vec{a}$  и  $\vec{a}_2 - \vec{a}$  също сочат успоредно на тези повърхности. Така за компонентите на  $a_1$  и  $a_2$  намираме

$$\frac{a_{1y}}{a_{1x} - a} = \tan \alpha, \quad \frac{a_{2y}}{a_{2x} - a} = -\tan \beta. \quad [1\text{т}]$$

Изразяваме всяка от компонентите от динамичните уравнения и ги заместваме в горните две уравнения:



Фиг. 1 а

$$\frac{N_1}{m} = g \cos \alpha - a \sin \alpha,$$

$$\frac{N_2}{m} = g \cos \beta + a \sin \beta.$$

Заместваме получените изрази в уравнението за клина, при което получаваме

$$m \left[ g (\sin \alpha \cos \alpha - \sin \beta \cos \beta) - a (\sin^2 \alpha + \sin^2 \beta) \right] = Ma.$$

Налагаме условието  $\alpha + \beta = \frac{\pi}{2}$ , при което получаваме

$$(m + M)a = 0.$$

Така намираме ускорението на клина

$$a = 0. \text{ [1т]}$$

Тъй като  $a = 0$ , за силата, с която телата действат на равнината, отново получаваме

$$N = (m + M)g. \text{ [1т]}$$

в) Запазват се механичната енергия и импулса на системата по  $x$ :

$$mgH = \frac{mv_1^2}{2} + \frac{Mv^2}{2}, \text{ [1т]}$$

$$mv_{1x} + Mv = 0.$$

Имаме и връзките

$$\frac{v_{1y}}{v_{1x} - v} = \tan \alpha, \text{ [1т]}$$

$$v_{1x}^2 + v_{1y}^2 = v_1^2.$$

Намираме

$$2gH = v_{1x}^2 + v_{1y}^2 + \frac{M}{m}v^2,$$

$$v_{1x} = -\frac{M}{m}v,$$

$$v_{1y} = -v \left( 1 + \frac{M}{m} \right) \tan \alpha.$$

Така получаваме

$$v = \sqrt{\frac{2gH}{\frac{M}{m} + \left(\frac{M}{m}\right)^2 + \left(1 + \frac{M}{m}\right)^2 \tan^2 \alpha}} \text{ [0.4т]}$$

и

$$v_1 = \sqrt{2gH - \frac{M}{m}v^2} = \sqrt{2gH \left( 1 - \frac{1}{1 + \frac{M}{m} + \frac{m}{M} \left( 1 + \frac{M}{m} \right)^2 \tan^2 \alpha} \right)}. \text{ [0.4т]}$$

За съответните стойности намираме  $v = 2 \text{ m/s}$  [0.1т] и  $v_1 = 2\sqrt{13} \text{ m/s} \approx 7.21 \text{ m/s}$ . [0.1т]

### Задача 2. Флуиди - решение

а) Прилагаме закона на Бернули за точка от водната повърхност с височина  $y$  и за точка от дъното с височина  $0$ :

$$P_0 + \rho gy + \frac{\rho v_y^2}{2} = P_0 + \frac{\rho v_0^2}{2} \text{ [1т].}$$

В опростен вид изразът приема вида:  $2gy + v_y^2 = v_0^2$ . В сила е и принципът за непрекъснатостта:

$$v_y S = v_0 S_0 \text{ [1т].}$$

От последните две уравнения получаваме:

$$v_y = S_0 \sqrt{\frac{2gy}{S^2 - S_0^2}} \text{ [0.5т]} \text{ и } v_0 = S \sqrt{\frac{2gy}{S^2 - S_0^2}} \text{ [0.5т].}$$

б) Отново прилагаме закона на Бернули между повърхността и дъното:

$$P_0 + \rho gy + \frac{\rho v_y^2}{2} = P_0 + \rho gy_0 + \frac{\rho v_0^2}{2} \text{ [1т].}$$

В опростен вид изразът има вида:  $2g(y - y_0) + v_y^2 = v_0^2$ . Прилагаме и принципа за непрекъснатостта:

$$v_y \pi x^2 = v_0 \pi x_0^2 \text{ [1т],}$$

където сме използвали формулата за площ на кръг. Така намираме

$$v_y^2 = 2g \frac{y - y_0}{x^4 - x_0^4} x_0^4 \text{ [1т].}$$

Налагаме условието за постоянна скорост, откъдето намираме формата на съда:

$$y = y_0 - \frac{v_y^2}{2g} + \frac{v_y^2}{2g} \frac{x^4}{x_0^4} \text{ [1т].}$$

в) На покрива действат следните сили: тежестта  $mg$  (посока надолу), натиск от страна на въздуха над покрива  $P_1 S$  (надолу) и натиск от страна на въздуха под покрива  $P_0 S$  (нагоре). Максимално допустимият дисбаланс между тези сили, такъв че покривът да не се отдели от сградата, се компенсира от силата на опън  $F_0$  (надолу). Получаваме следното уравнение

$$P_1 S - P_0 S + mg + F_0 = 0. \text{ [1т]}$$

В сила е уравнението на Бернули, свързващо налягането в сградата с налягането непосредствено над покрива (токовата линия „влиза“ в сградата):

$$P_0 = P_1 + \frac{\rho v_0^2}{2}, \text{ [1т]}$$

където  $v_0$  е търсената минимална скорост. Така намираме

$$v_0 = \sqrt{\frac{2(mg + F_0)}{\rho S}}. \text{ [1т]}$$

### Задача 3. Оптика – решение

#### Част А

а) Прилагаме закона на Снелиус за всяка една граница:

$$\begin{aligned} n_1 \sin \alpha_1 &= n_2 \sin \alpha_2, \\ n_2 \sin \alpha_2 &= n_3 \sin \alpha_3, \\ &\vdots \\ n_{N-1} \sin \alpha_{N-1} &= n_N \sin \alpha_N. \end{aligned} \quad [0.5\tau]$$

Така намираме уравнението  $n_1 \sin \alpha_1 = n_N \sin \alpha_N$ , откъдето получаваме

$$\alpha_N = \arcsin\left(\frac{n_1}{n_N} \sin \alpha_1\right). [0.5\tau]$$

б) Законът на Снелиус за първата граница е

$$n_1 \sin \alpha = n_2 \sin \beta. [0.25\tau]$$

Лъчът в третата среда е успореден на падналия. За отместването намираме

$$\Delta x = d \frac{\sin(\alpha - \beta)}{\cos \beta} = d \frac{\sin \alpha \cos \beta - \cos \alpha \sin \beta}{\cos \beta}, [1\tau]$$

където сме ползвали, че  $\sin(\alpha - \beta) = \sin \alpha \cos \beta - \cos \alpha \sin \beta$ .

Така намираме

$$\Delta x = d \left( \sin \alpha - \cos \alpha \frac{\sin \beta}{\cos \beta} \right) = d \left( \sin \alpha - \cos \alpha \frac{\sin \beta}{\sqrt{1 - \sin^2 \beta}} \right). [0.5\tau]$$

Използваме закона на Снелиус:

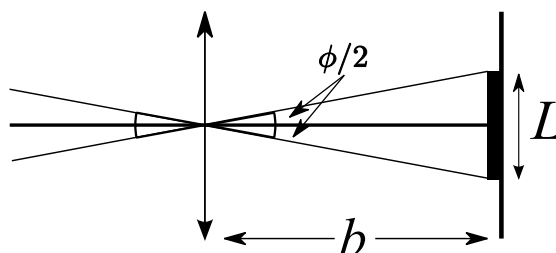
$$\Delta x = d \sin \alpha \left( 1 - \frac{\frac{n_1}{n_2} \cos \alpha}{\sqrt{1 - \left(\frac{n_1}{n_2} \sin \alpha\right)^2}} \right). [1\tau]$$

За дадените стойности имаме  $\Delta x \approx 0.33$  см. [0.25τ]

#### Част Б

а) От фигурата се вижда, че

$$\tan \frac{\phi}{2} = \frac{L}{2b}, \text{ откъдето получаваме}$$



$$\phi = 2 \arctan \frac{L}{2b} .[\mathbf{0.5\tau}]$$

Разстоянието  $b$  намираме от формулата  $\frac{1}{a} + \frac{1}{b} = \frac{1}{f}$ :

$$b = \frac{af}{a-f} .[\mathbf{0.5\tau}]$$

Така намираме

$$\phi = 2 \arctan \frac{L(a-f)}{2af} \approx 89.4^\circ .[\mathbf{1\tau}]$$

б) Във фотоапарата влиза светлинен поток с мощност

$$P = I_0 S = I_0 \frac{\pi d^2}{4} .[\mathbf{0.75\tau}]$$

Тази мощност се разпределя върху кръг с приблизителен диаметър  $\alpha f$  и площ  $S' = \frac{\pi \alpha^2 f^2}{4}$

**[0.75τ]**. Така за мощността на единица площ имаме  $\frac{P}{S'} = I_0 \left( \frac{d}{\alpha f} \right)^2$  **[0.5τ]**. За равновесната температура имаме

$$\sigma T_0^4 = \frac{P}{S'} = I_0 \left( \frac{d}{\alpha f} \right)^2 .[\mathbf{1\tau}]$$

откъдето получаваме

$$T_0 = \left( \frac{I_0}{\sigma} \left( \frac{d}{\alpha f} \right)^2 \right)^{1/4} \approx 390 \text{ K} .[\mathbf{1\tau}]$$