

МИНИСТЕРСТВО НА ОБРАЗОВАНИЕТО И НАУКАТА  
 Национално есенно състезание по физика  
 Стара Загора, 28 – 30 ноември 2003 г  
 Решения на задачите от специалната тема

Задача 1.

а) Нека вертикалните координати на топчетата А и Б са съответно  $x^A$  и  $x^B$ . Нека времето, за което топчето Б се връща на повърхността, без да се удри с топчето А, е  $t_B$ . То се определя от уравнението

$$(1) \quad x^B = x_0^B + v_0^B t - \frac{gt^2}{2}$$

По условие  $x_0^B = 0$ , а  $t = t_B$ , когато  $x^B = 0$ , следователно  $0 = v_0^B t_B - \frac{gt_B^2}{2}$ , откъдето получаваме

$$(1) \quad t_B = \frac{2v_0^B}{g}$$

Нека  $t_1$  е времето до удара между двете топчета. За да могат двете топчета да се ударят преди топчето Б да се връне на повърхността,  $t_1 < t_B$ .

Времето  $t_1$  можем да намерим от уравнение (1) и уравнението за движение на топчето А:

$$(2) \quad x^A = x_0^A + v_0^A t - \frac{gt^2}{2}, \text{ където } x_0^A = h_0, v_0^A = 0, \text{ следователно уравнение (2) се опростява до}$$

$$(2) \quad x^A = h_0 - \frac{gt^2}{2}.$$

Така приравнявайки  $x^A = x^B$ , получаваме  $v_0^B t_1 - \frac{gt_1^2}{2} = h_0 - \frac{gt_1^2}{2}$ , откъдето

$t_1 = \frac{h_0}{v_0^B}$ . Топчетата ще се ударят помежду си преди топчето Б да се удари в

повърхността, когато  $t_1 < t_B$  или  $\frac{h_0}{v_0^B} < \frac{2v_0^B}{g}$ , следователно  $v_0^B > \sqrt{\frac{gh_0}{2}}$ . При дадените числени стойности за скоростта  $v_0^B$  се получава

$$v_0^B > \sqrt{\frac{10 \text{ m/s}^2 \cdot 6.05 \text{ m}}{2}} = 5.5 \text{ m/s}$$

б) При идеално еластичен удар в повърхността скоростта на топчето Б ще се запазва. Следователно движението му ще бъде периодично с период  $t_E$ . В такъв случай броят на ударите  $N$  на топчето Б в повърхността преди да се удари с топчето А определяме от условието

$$(3) \quad N < \frac{t_A}{t_E} < N + 1, \text{ където } t_A \text{ е времето за падане на топче А, без да се удари с}$$

топче Б, а  $t_E$  е времето за падане на топче Б, без да се удари с топче А.  $t_E$  е намерено в подусловие а), а  $t_A$  намираме от уравнение (2). При  $t = t_A$ ,  $x_A = 0$ ,

получаваме  $0 = h_0 - \frac{gt_1^2}{2}$ ,  $t_1 = \sqrt{\frac{2h_0}{g}}$ . Така получаваме  $\frac{t_1}{t_E} = \sqrt{\frac{g}{2v_0^2}} = \sqrt{\frac{gh_0}{2}} \cdot \frac{1}{v_0^2}$

При дадените числени стойности  $\frac{t_1}{t_E} = \sqrt{\frac{10m/s^2 \cdot 6.05m}{2}} \cdot \frac{1}{1.5m/s} = 3\frac{2}{3}$  Броят на ударите е  $N = 3$ .

в) За да намерим височината на удара  $h$  при условията, дадени в подусловие б), уместно е да се разгледа движението на топчетата като се приеме за начален момент момента време, когато топчето Б всее се е ударило  $N$  пъти в повърхността. Ако старото време е  $t$ , то новото време  $t' = t - Nt_E$ . В такъв случай от тук нататък задачата прилича на подусловие а) с тази разлика, че сега топчето А в този момент се намира на височина  $h_0^A$  и има скорост  $v_0^A$ .  $h_0^A$  и  $v_0^A$  се намират от равенствата

$$(4) h_0^A = h_0 - \frac{g(Nt_E)^2}{2}$$

$$(5) v_0^A = g(Nt_E)$$

Височината на удара  $h$  определяме от законите на движение на двете топчета

$$(6) x^A = h_0^A - v_0^A t' - \frac{gt'^2}{2}$$

$$(7) x^B = v_0^B t' - \frac{gt'^2}{2}$$

В момента на удара  $t_{\text{уд}}$ ,  $x^A = x^B = h$ . Тогава

$$(8) h_0^A - v_0^A t_{\text{уд}} - \frac{gt_{\text{уд}}^2}{2} = v_0^B t_{\text{уд}} - \frac{gt_{\text{уд}}^2}{2}, \text{ следователно } t_{\text{уд}} = \frac{h_0^A}{v_0^A + v_0^B}. \text{ Оттук като}$$

заместим в уравнение (7), получаваме

$$(9) h = \frac{v_0^B h_0^A}{v_0^A + v_0^B} - \frac{gh_0^{A2}}{2(v_0^A + v_0^B)^2} = \frac{h_0^A}{v_0^A + v_0^B} [v_0^B - \frac{gh_0^A}{2(v_0^A + v_0^B)}]$$

Използвайки дадените числени стойности последователно намираме от формули (1), (4), (5) и (9)

$$t_E = \frac{2 \cdot 1.5m/s}{10m/s^2} = 0.3s, h_0^A = 6.05m - \frac{10m/s^2 (3.0, 3s)^2}{2} = 6.05m - 4.05m = 2m$$

$$v_0^A = 10m/s^2 (3.0, 3s) = 9m/s,$$

$$h = \frac{2m}{9m/s + 1.5m/s} [1.5m/s - \frac{10m/s^2 \cdot 2m}{2(9m/s + 1.5m/s)}] = 0.104m$$

(6)

**Задача 2.**

а) Токът във верига, на която е подадено синусово напрежение, е също синусов. Амплитудите на напрежението  $U_0$  и тока  $I_0$  са свързани с техните ефективни стойности така:

$$(1) I_{\text{eff}} = \frac{I_0}{\sqrt{2}}$$

$$(2) U_{\text{eff}} = \frac{U_0}{\sqrt{2}}$$

Ефективните стойности на тока и напрежението са свързани с импеданса  $Z$  на веригата с уравнението

$$(3) U_{\text{eff}} = I_{\text{eff}} Z$$

Импедансът на верига, състояща се от последователно включени кондензатор с капацитет  $C$  и проводници с индуктивност  $L$  е равна на

$$(4) Z = \sqrt{(\omega L)^2 + \frac{1}{(\omega C)^2}}$$

Следователно амплитудата на тока  $I_0$  е равна на

$$(5) I_0 = \frac{U_0}{\sqrt{(\omega L)^2 + \frac{1}{(\omega C)^2}}}$$

б) Промяната на заряда върху плочите на кондензатора (дисковете)  $\frac{dQ(t)}{dt}$  е свързана с моментната стойност на тока  $I(t) = I_0 \sin(\omega t)$  по следния начин:

$$(6) \frac{dQ(t)}{dt} = I(t)$$

След интегриране се намира, че

$$(7) Q(t) = \int \frac{dQ(t)}{dt} dt = \int I_0 \sin(\omega t) dt = \frac{I_0}{\omega} \int \sin(\omega t) d(\omega t) = -\frac{I_0}{\omega} \cos(\omega t) + C, \quad \text{където } C \neq 0.$$

Следователно максималната стойност на натрупания заряд  $Q_0$  е

$$(8) Q_0 = \frac{I_0}{\omega}$$

в) Моментната сила  $F_C(t)$ , с която ще си взаимодействат двета диска (двете плочки на кондензатора), е равна на

$$(9) F_C(t) = Q(t) E_{\text{max}}(t), \quad \text{където} \quad E_{\text{max}}(t) = \frac{E_C(t)}{2}, \quad E_C(t) - \text{електричното поле в кондензатора, съставено от електричните полета, които създават двета диска}$$

$$E_C(t) \text{ е свързано с напрежението } U_C(t), \quad E_C(t) = \frac{U_C(t)}{d_C}, \quad \text{а} \quad U_C(t) = \frac{Q(t)}{C}, \quad \text{където}$$

$$C = \frac{\epsilon_0 S}{d_C} = \frac{\epsilon_0 \pi R_C^2}{d_C} \quad \text{Следователно}$$

$$(10) F_C(t) = \frac{Q(t) \cdot d_C}{2 d_C \epsilon_0 \pi R_C^2} = \frac{Q(t)^2}{2 \epsilon_0 \pi R_C^2} \quad \text{Формулата е аналогична на формулата за отделено количество топлина върху съпротивление при променлив ток.}$$

(11)  $Q(t) = I^2(t)R$ ,  $Q_{\text{eff}} = I_{\text{eff}}^2 R$ . Аналогично можем да въведем ефективна стойност на заряда  $Q_{\text{eff}} = \frac{Q_0}{\sqrt{2}}$ . Тогава за средната сила  $F_C$  ще получим

$$(12) F_C = \frac{I^2}{4\pi\epsilon_0\omega^2 R_C}$$

г) Моментната сила  $F_L(t)$  с която ще взаимодействат двета проводника може да се получи приближено по следния начин: тъй като разстоянието между проводниците  $d_L \ll R_L$ , може да се приеме, че магнитното поле, което създава всеки един от проводниците в точка от другия проводник е приблизително същото, каквото би създавал прав безкраен проводник, а то е

$$(13) B = \frac{\mu_0 I}{2\pi d_L}$$

Моментната сила, която ще действа на всеки един от проводниците по закона на Ампер (тя ще е сила на привличане) ще е равна на

$$(14) F_L(t) = B(t)I(t)2\pi R_L = \frac{\mu_0 I^2(t)R_L}{d_L}$$

Използвайки разсъжденията в подточка в) по същия начин се получава за средната сила

$$(15) F_L = \frac{\mu_0 I_{\text{eff}}^2 R_L}{d_L} = \frac{\mu_0 I_0^2 R_L}{2d_L}$$

д) Везната ще бъде в равновесие, когато двете сили  $F_C$  и  $F_L$  се уравновесяват. От равенства (12) и (15) получаваме

$$(16) \frac{I_0^2}{4\pi\epsilon_0\omega_{\text{pos}}^2 R_C^2} = \frac{\mu_0 I_0^2 R_L}{2d_L} \text{ След упростяване получаваме}$$

$$(17) \omega_{\text{pos}} = \sqrt{\frac{d_L}{2\epsilon_0\mu_0\pi R_C^2 R_L}} = c \sqrt{\frac{d_L}{2\pi R_C^2 R_L}}. \text{ При измерена честота } \nu_{\text{pos}} = 9,525 \text{ MHz,}$$

за скоростта на светлината се получава

$$(18) c = \omega_{\text{pos}} \sqrt{\frac{2\pi R_C^2 R_L}{d_L}} = 2\pi\nu_{\text{pos}} \sqrt{\frac{2\pi R_C^2 R_L}{d_L}} = \\ 2\pi \cdot 9,525 \cdot 10^6 \text{ s}^{-1} \sqrt{\frac{2\pi \cdot (2 \cdot 10^{-3} \text{ m})^2 \cdot 2 \cdot 10^{-1} \text{ m}}{2 \cdot 10^{-3} \text{ m}}} = 3,000 \cdot 10^8 \text{ m/s}$$

е) Тъй като силата  $F_C$  на зависи от разстоянието между дисковете, а силата  $F_L$  зависи от разстоянието  $d_L$  между проводниците като  $F_L \propto \frac{1}{d_L}$ , равновесното ще е неустойчиво.

**Задача 3.**

а) Нека ъгъл  $\alpha$  е ъгълът, който наклонените ивици на горната повърхност сключват с хоризонталата. Следователно  $\operatorname{tg}\alpha = \frac{a}{d}$ . При  $a \ll d$ ,  $\operatorname{tg}\alpha \ll 1$ ,

$\operatorname{tg}\alpha \approx \alpha$ ,  $\alpha \approx \frac{a}{d}$ . Нека лъч се движи в пластинката, сключвайки ъгъл  $\gamma$  с

вертикалата, а излизайки отгоре сключва ъгъл  $\phi$  с вертикалата. Нека той пресича пластинката в точка разположена над ивица В. Тогава от закона на Снелиус се получава:

$$(1) \frac{\sin(\phi + \alpha)}{\sin(\beta + \alpha)} = n. \text{ Ъгълът } \phi \text{ е минимален, когато ъгълът } \beta = 0. \text{ Тогава от}$$

ивицата, разположена над рисунка В, под ъгъл  $\phi_{\min}$  ще се вижда рисунка В.

$$\text{От (1) получаваме } \frac{\sin(\phi_{\min} + \alpha)}{\sin(\alpha)} = n \approx \frac{\phi_{\min} + \alpha}{\alpha}, \phi_{\min} = (n-1)\alpha = (n-1)\frac{a}{d}$$

Забележете, че  $\phi_{\min} < \alpha$ . Числената стойност ще бъде

$$\phi_{\min} = \frac{(1.6-1)25}{200} = 0.075 \text{ rad} = 4.297^\circ$$

За да се вижда само рисунката В и от ивицата, разположена над ивица А, трябва лъчите пресичащи тази ивица, да се движат вътре в пластинката под ъгъл  $\beta_1$ , уловлявайки условията

$$(2) \frac{\sin(\alpha - \phi)}{\sin(\alpha - \beta_1)} = n \text{ и}$$

$$(3) \operatorname{tg}\beta_1 = \frac{d}{h+a}$$

Тъй като  $\alpha - \phi \ll 1 \Rightarrow \alpha - \beta_1 \ll 1 \Rightarrow \beta_1 \ll 1$ . Следователно

$$(4) \operatorname{tg}\beta_1 = \frac{d}{h+a} \approx \beta_1 \approx \frac{d}{h}$$

От (2) получаваме

$$(5) \beta_1 = \frac{2(n-1)\alpha}{n} = 0.09375 \text{ rad} = 5.371^\circ$$

От (4) и (5) се получава

$$(6) h = \frac{d}{\beta_1} = 2133 \mu m$$

б) Нека предположим, че сноп лъчи, излизящи от ивица, разположена над рисунка В, идват от рисунка В и тя се вижда най-добре за втори път. Това означава, че лъчите вътре в пластинката сключват ъгъл  $\beta_2$  с вертикалата, който се определя от следното условие

$$(7) \operatorname{tg}\beta_2 = \frac{2d}{h}. \text{ При дадено } d = 200 \mu m \text{ и изчислено в подусловие а) } h = 2133 \mu m,$$

получаваме за  $\beta_2 = 10.621^\circ$ . Прилагайки закона на Снелиус от уравнение (1) намираме ъгъла  $\phi_2$ , под който лъчите излизат от пластинката

$$(8) \frac{\sin(\phi_2 + \alpha)}{\sin(\beta_2 + \alpha)} = n, \alpha = \arctg \frac{a}{d} = 7.125^\circ, \phi_2 = \arcsin[n \sin(\beta_2 + \alpha)] - \alpha = 22.063^\circ$$

Под същия ъгъл  $\alpha$  трябва да излизат лъчите и от ивицата, разположена над рисунка A. Това означава, че те ще се движат вътре в пластинката под ъгъл  $\beta_2$ , определен от условието

$$(9) \frac{\sin(\phi_2 - \alpha)}{\sin(\beta_2 - \alpha)} = n \text{ Следователно } \beta_2 = \arcsin\left[\frac{\sin(\phi_2 - \alpha)}{n}\right] + \alpha = 16.396^\circ$$

Така можем да получим от каква част на основата идват лъчите, излизащи от ивица, разположена над рисунка A. Нека най-десния лъч на снопа идва от основата от точка, отместена надясно на разстояние  $x$ . Тогава

$$(10) \frac{x}{h+a} = \operatorname{tg} \beta_2, \quad x = (h+a) \operatorname{tg} \beta_2 = 635 \text{ } \mu\text{m}$$

Разделяйки това отместване на ширината на ивиците  $d$  получаваме, че лъчът ще идва от точка, отместена на  $3.175d$ . Следователно, докато първият сноп идва изцяло от рисунка B, вторият сноп ще дава 0.175 части от рисунка A и 0.825 части от рисунка B.

в) Когато ъгълът на гледане е максимален и равен на  $90^\circ$ , лъчът вътре ще се движи под ъгъл  $\beta_{\max}$ , определен от условието

$$(11) \frac{\sin(90^\circ - \alpha)}{\sin \beta_{\max}} = n. \text{ Оттук се получава } \beta_{\max} = 38.329^\circ. \text{ При такъв ъгъл лъчът}$$

ще идва от точка от основата, отместена на разстояние  $x = kd$ , като

$$(12) \frac{x}{h+a} = \operatorname{tg} \beta_{\max}. \text{ Оттук се получава за } k$$

$$(13) k = \frac{(h+a) \operatorname{tg} \beta_{\max}}{d} = 8.53. \text{ Следователно ще се наблюдават последователно 8}$$

рисунки. От другата страна броят ще е същия и общия брой ще бъде 16.