

**Министерство на образованието и науката**  
**Национално състезание по физика, Шумен, 11.03 – 13.03 2005 г.**  
**Примерни решения на задачите от специалната тема**

**Задача 1. Отскочане на камък от водна повърхност**

a) Равнодействащата сила е равна на векторната сума:

$$\hat{F} = \hat{mg} + \hat{N},$$

където  $\hat{mg}$  е силата на тежестта, а  $\hat{N}$  – силата на реакция, с която водата действа на камъка. Понеже налягането на водата е разпределено равномерно върху потопената повърхност на камъка, силата на реакция е насочена вертикално нагоре и големината ѝ е:

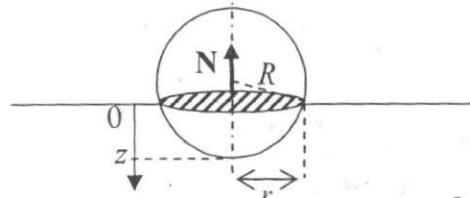
$$N = pS_{\perp} = C\rho v_0^2 S_{\perp}. \quad [1 \text{ т}]$$

където  $S_{\perp}$  е площта на напречното сечение (зашрихованата част) на камъка с водната повърхност. Като вземем предвид, че:

$$S_{\perp} = \pi r^2 = R^2 - (R - z)^2,$$

намираме окончателно:

$$F_z = mg - R = mg - \pi C\rho v_0^2 (2Rz - z^2). \quad [1 \text{ т}]$$



б) Хоризонталната компонента  $v_x$  на скоростта на камъка не се променя, защото силата  $\hat{F}$  е насочена вертикално:

$$v_x = v_0 \cos \theta = \text{const.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

В момента на максимално потапяне ( $z = z_{\max}$ ):

$$v_y = 0. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Промяната на кинетичната енергия на камъка, следователно, е:

$$\Delta K = \frac{m(v_0 \cos \theta)^2}{2} - \frac{mv_0^2}{2} = -\frac{mv_0^2}{2} \sin^2 \theta.$$

От друга страна:

$$\Delta K = W = \int_0^{z_{\max}} F_z dz, \quad [0,5 \text{ т}]$$

където  $W$  е работата, която извършва силата  $F$  при потапяне на камъка. След като извършим интегрирането, получаваме:

$$\frac{mv_0^2}{2} \sin^2 \theta = \pi C\rho v_0^2 \left( Rz_{\max}^2 - \frac{z_{\max}^3}{3} \right) - mgz_{\max}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

След като решим уравнението спрямо  $v_0$ , намираме:

$$v_0 = \frac{\sqrt{6mgz_{\max}}}{\sqrt{2\pi C\rho(3R - z_{\max})z_{\max}^2 - 3m \sin^2 \theta}}. \quad [1 \text{ т}]$$

в) При зададена дълбочина  $z_{\max}$  камъкът може да отскочи, ако изразът под квадратния корен в знаменателя, е положителен. Следователно:

$$\theta \leq \arcsin \left[ \sqrt{\frac{2\pi C\rho(3R - z_{\max})z_{\max}^2}{3m}} \right]. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Изразът под корена нараства монотоно с увеличаване на  $z_{\max}$ . Следователно максималният ъгъл на падане съответства на дълбочина на потапяне:  $z_{\max} = 2R$ :

$$\theta_{\max} = \arcsin \left[ \sqrt{\frac{8\pi C\rho R^3}{3m}} \right]. \quad [1 \text{ т}]$$

След заместване с числените стойности намираме:

$$\theta_{\max} \approx \arcsin(0.409) \approx 24^\circ. \quad [0,5 \text{ т}]$$

г) От уравнението за изменението на кинетичната енергия, при  $\theta = 0$ , получаваме:

$$0 = \pi C\rho v_0^2 \left( Rz_{\max}^2 - \frac{z_{\max}^3}{3} \right) - mgz_{\max}$$

или

$$z_{\max}^2 - 3Rz_{\max} + \frac{3mg}{\pi C\rho v_0^2} = 0. \quad [1 \text{ т}]$$

Уравнението има два корена, като максималната дълбочина на потапяне се определя от по-малкия корен:

$$z_{\max} = \frac{1}{2} \left\{ 3R - \sqrt{9R^2 - \frac{12mg}{\pi C\rho v_0^2}} \right\}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

За да може камъкът да отскочи, е необходимо уравнението да има реално решение за  $z_{\max}$ . Следователно дискриминантата на уравнението трябва да е положителна:

$$9R^2 - \frac{12mg}{\pi C\rho v_0^2} \geq 0,$$

откъдето окончателно намираме:

$$v_{\min} = \sqrt{\frac{4mg}{3\pi C\rho R^2}}. \quad [1 \text{ т}]$$

След заместване с числените стойности пресмятаме:

$$v_{\min} \approx 1,44 \text{ m/s.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

## Задача 2. Образуване на облаци

А) От графиката определяме, че при  $t_0 = 27^\circ\text{C}$  ( $T_0 = 300 \text{ K}$ ), налягането на насыщените водни пари е:

$$P_s = 3,6 \cdot 10^3 \text{ Pa.} \quad [0,2 \text{ т}]$$

От дефиницията на относителна влажност следва, че парциалното налягане на водните пари във въздуха е:

$$P_v = \eta P_s = 1,8 \cdot 10^3 \text{ Pa.} \quad [0,2 \text{ т}]$$

За определен обем  $V$  въздух, от закона на Клапейрон-Менделеев следва:

$$P_v V = n_v R T_0, \quad [0,2 \text{ т}]$$

където  $n_v$  е броят молове водни пари, които се съдържат в обема. Понеже масата на водните пари в избрания обем, е

$$m_v = n_v M,$$

$$m_v = \frac{P_v M V}{R T_0} \quad [0,2 \text{ т}]$$

и намираме абсолютната влажност на въздуха:

$$\rho = \frac{P_v M}{R T_0} \quad [0,5 \text{ т}]$$

$$\rho = 1,3 \cdot 10^{-2} \text{ kg/m}^3. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Според закона на Далтон, налягането  $P_0$  на въздуха в дадения обем  $V$  се определя от общия брой молове  $n$  в обема:

$$P_0 V = n R T_0. \quad [0,2 \text{ т}]$$

Следователно, относителната мolarна концентрация на водните пари е:

$$x = \frac{n_v}{n} = \frac{P_v}{P_0} \quad [0,5 \text{ т}]$$

$$x = 1,8 \cdot 10^{-2} = 1,8 \% \quad [0,5 \text{ т}]$$

Б) Разглеждаме обем въздух  $V_0$  на морското ниво, където неговото налягане е  $P_0$ , а абсолютната му температура –  $T_0$ . На дадена височина  $h$ , където атмосферното налягане е  $P$ , същото количество въздух заема обем  $V$ , такъв че:

$$PV^\gamma = P_0 V_0^\gamma. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Понеже  $V \sim T/P$ , където  $T$  е температурата на въздуха на същата височина, намираме:

$$\frac{T^\gamma}{P^{\gamma-1}} = \frac{T_0^\gamma}{P_0^{\gamma-1}}$$

или

$$P = P_0 \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\gamma/(\gamma-1)} = P_0 \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{7}{2}}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Понеже относителната мolarна концентрация на парите не се променя при издигане на въздуха, за парциалното налягане на водните пари при температура  $T$  получаваме:

$$(1) \quad P_v = xP = xP_0 \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{7}{2}}. \quad [1,0 \text{ т}]$$

В) Облаци започват да се образуват, когато въздухът се охлади до температура  $T$ , такава, че:

$$P_v(T) = P_s(T).$$

За да определим температурата на въздуха, при която парите кондензират, преобразуваме зависимостта (1) в зависимост от Целзиевата температура  $t$ :

$$P_v = 1,8 \cdot 10^3 \left( \frac{t + 273}{300} \right)^{3,5} \text{ Pa.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

Ако разгледаме относителното изменение на температурата  $(t - 27)/300$  като малка величина, получаваме приблизително:

$$P_v \approx 1,8 \cdot 10^3 \left( 1 + 3,5 \frac{(t - 27)}{300} \right) \text{ Pa.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

Построяваме графика на тази функция на фиг. 2, a, и по пресечната ѝ точка с графиката на зависимостта  $P_s(t)$  намираме температурата на кондензация:

$$t \approx 13^\circ \text{C} \quad [1,0 \text{ т}]$$

и съответното парциално налягане на водните пари:

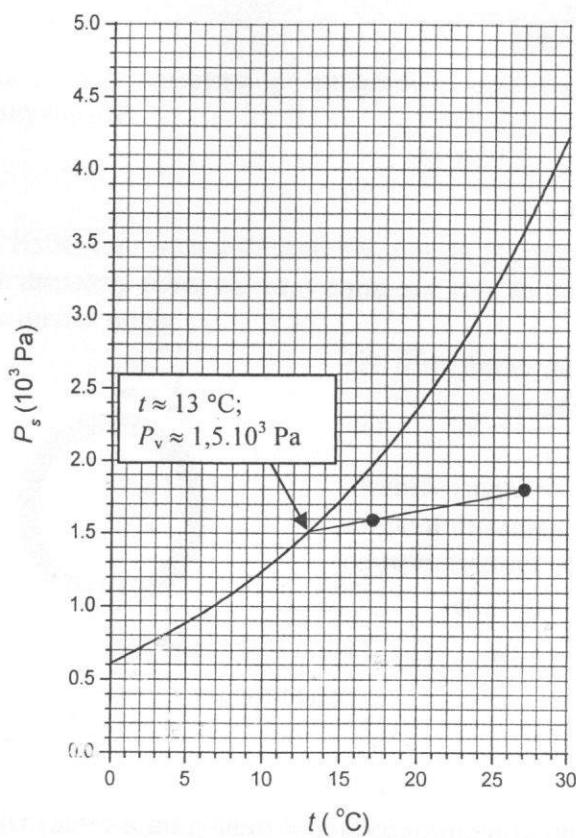
$$P_v \approx 1,5 \cdot 10^3 \text{ Pa.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

Атмосферното налягане съответно е:

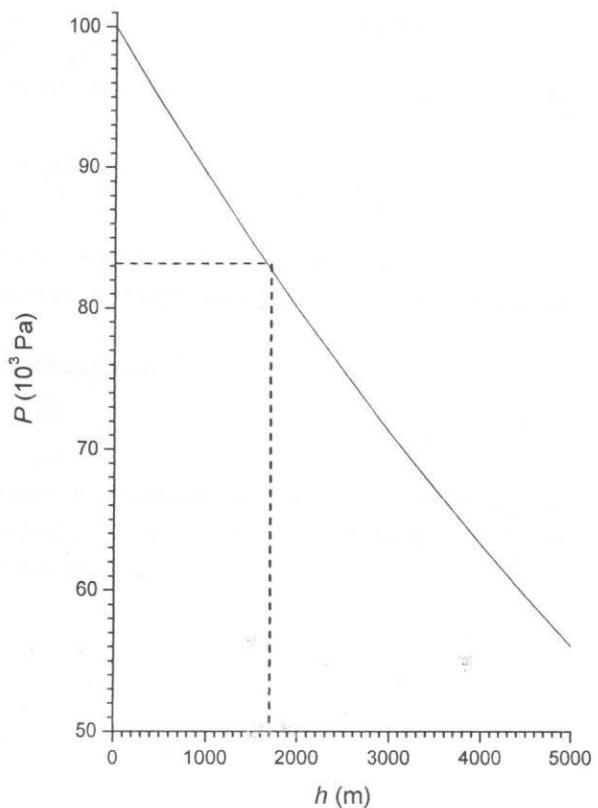
$$P = \frac{P_v}{x} \approx 83 \cdot 10^3 \text{ Pa.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

От фиг. 2, б намираме височината, на която атмосферното налягане има тази стойност, т. е. височината, на която парите кондензират и се образуват облаци:

$$h \approx 1700 \text{ m.} \quad [0,5 \text{ т}]$$



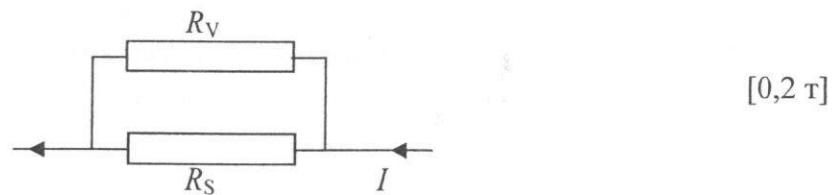
Фиг. 2, а



Фиг. 2, б

### Задача 3. Свръхпроводящ ли е свръхпроводникът?

А) Даденият тип свързване е еквивалентен на следната схема:



където:

$$R_S = \frac{\rho d}{ab} \quad [0,2 \text{ т}]$$

е съпротивлението на слоя свръхпроводящо вещество между двата електрода. Следователно, при зададен ток  $I$  напрежението между електродите е:

$$U = \frac{R_S R_V}{R_S + R_V} I. \quad [0,2 \text{ т}]$$

Понеже  $U < U_{\min}$ , получаваме

$$\frac{R_S R_V}{R_S + R_V} I < U_{\min} \quad [0,2 \text{ т}]$$

или

$$R_S < \frac{U_{\min} R_V}{I R_V - U_{\min}}. \quad [0,2 \text{ т}]$$

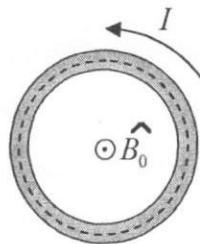
От последното неравенство намираме:

$$\rho < \frac{U_{\min} R_V ab}{(IR_V - U_{\min})d}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

След като заместим с числените стойности, и като вземем предвид, че  $U_{\min} \ll IR_V$ , получаваме:

$$\rho < \frac{1,0 \cdot 10^{-4} \text{ V} \cdot 2 \cdot 10^{-6} \text{ m} \cdot 5 \cdot 10^{-6} \text{ m}}{0,1 \text{ A} \cdot 0,01 \text{ m}} = 1,0 \cdot 10^{-12} \Omega \cdot \text{м.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

Б) Избираме положителна посока на индуцирания ток, съобразена с правилото на Ленц, т. е. магнитното поле на индуцирания ток се стреми да компенсира намаляването на външното магнитно поле:



От II правило на Кирхов намираме:

$$(1) \quad RI = -\frac{d(\pi r^2 B)}{dt} - L \frac{dI}{dt}, \quad [1 \text{ т}]$$

където първото събираме в дясната част е ЕДН, индуцирано поради промяна на външното магнитно поле, а второто – ЕДН на самоиндукция. Като вземем предвид, че:

$$\frac{d(\pi r^2 B)}{dt} = \pi r^2 \frac{dB}{dt} = -\pi r^2 \frac{B_0}{t_0} \quad [0,5 \text{ т}]$$

и заместим в (1), получаваме:

$$(2) \quad L \frac{dI}{dt} + RI = \frac{\pi r^2 B_0}{t_0} \quad [0,5 \text{ т}]$$

Заместваме в полученото диференциално уравнение израза за тока  $I(t)$ , зададен в условието, и получаваме следното равенство:

$$(3) \quad (\lambda L - R)Ae^{-\lambda t} + AR = \frac{\pi r^2 B_0}{t_0}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Понеже изразът в дясната страна не зависи от времето, за коефициента  $\lambda$  е изпълнено:

$$(4) \quad \lambda = \frac{R}{L}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

От друга страна, за да бъде изпълнено равенството (3), е необходимо:

$$(5) \quad A = \frac{\pi r^2 B_0}{Rt_0}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

В момента на изключване на магнитното поле ( $t = t_0$ ) големината на тока през намотката е:

$$(6) \quad I_0 = \frac{\pi r^2 B_0}{Rt_0} \left( 1 - e^{-\frac{R}{L}t_0} \right). \quad [0,5 \text{ т}]$$

Ако съпротивлението на намотката е много малко, изразът в скобите е приблизително:

$$1 - e^{-\frac{R}{L}t_0} \approx \frac{Rt_0}{L},$$

и след като заместим в (6) намираме:

$$(7) \quad I_0 = \frac{\pi r^2 B_0}{L}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

При зададения размер на жичката, намираме, че индуктивността на намотката е:

$$L = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ H/m} \cdot 1,0 \cdot 10^{-2} \text{ m} \cdot (\ln(20) + 0,23) \approx 4,1 \cdot 10^{-8} \text{ H},$$

откъдето пресмятаме тока  $I_0$ :

$$I_0 = 7,7 \text{ A.} \quad [0,5 \text{ т}]$$

В) След изключване на магнитното поле, ЕДН в намотката се дължи единствено на самоиндукция и промяната на тока се описва с уравнението:

$$(8) \quad RI = -L \frac{dI}{dt}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Следователно, токът намалява по експоненциален закон:

$$(9) \quad I = I_0 e^{-\frac{R}{L}t}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Понеже относителното изменение на тока е малко, можем да запишем:

$$e^{-\frac{R}{L}t} \approx 1 - \frac{R}{L}t,$$

откъдето получаваме:

$$(10) \quad \frac{RI_0 t}{L} \approx I_0 - I. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Тъй като  $I_0 - I < 0,01I$ , следва, че:

$$(11) \quad \frac{Rt}{L} < 0,01. \quad [0,5 \text{ т}]$$

Като вземем предвид, че  $R = \frac{\rho(2\pi r)}{\pi a^2} = \frac{2\rho r}{a^2}$ , за горната граница на  $\rho$  получаваме:

$$(12) \quad \rho < \frac{0,005 L a^2}{r t}. \quad [0,5 \text{ т}]$$

При  $L = 4,1 \cdot 10^{-8}$  H и  $t = 1$  h = 3600 s, намираме:

$$\rho < 1,4 \cdot 10^{-18} \Omega \cdot \text{m} \quad [0,5 \text{ т}]$$