

МИНИСТЕРСТВО НА ОБРАЗОВАНИЕТО И НАУКАТА  
НАЦИОНАЛНО ЕСЕННО СЪСТЕЗАНИЕ ПО ФИЗИКА

17–19 ноември 2023 г. – гр. Копривщица  
Тема за XII клас (шеста състезателна група)  
Примерни решения и указания

**Решение 1.1.** В уравнение (1.1) може да положим  $1/\lambda^2$  да бъде нова променлива  $x$ , която ще има размерност  $\text{m}^{-2}$  и тогава получаваме линейна зависимост от вида  $n(x) = A + Bx$ . (1 т.)

**Решение 1.2.** В таблицата се пресметнати стойностите за  $x$  в  $\mu\text{m}^{-2}$ . (0.5 т.) Стойностите са записани с две значещи цифри, тъй като се променят в голям интервал и не могат да се нанесат с по-голяма точност на предоставената хартия. (1 т.) Фигурата е показана по-долу. Точки за фигурата се дават за: използване на възможно най-голяма площ от листа (1 т.); означаване на величините и техните размерности по съответните оси (1.5 т.); изчертаване на всички точки от таблицата (1 т.).

№	$x, \mu\text{m}^{-2}$	$n$
1	6.1	1.695
2	5.3	1.688
3	4.2	1.680
4	3.4	1.673
5	2.9	1.670
6	2.3	1.666
7	2.0	1.663
8	1.4	1.658

**Решение 1.3.** След като нанесем точките от таблицата на графиката и прекараме права линия през тях, може да определим  $A$  и  $B$  по два начина:

- $A$  и  $B$  могат да се определят по две точки от линейната зависимост. Те трябва да са на възможно най-голямо разстояние една от друга и координатите им да могат да бъдат определени точно от графиката. Такива две точки са т.  $P_1$  и т.  $P_2$ . Наклонът се определя като  $B = \Delta P_y / \Delta P_x = (1.697 - 1.656) / (6.4 - 1.1) = 0.041 / 5.3 = 7.7 \times 10^{-3} \mu\text{m}^{-2}$ . С  $\Delta P_{x,y}$  сме означили разликата в  $x, y$  координатите на двете точки. (2 т.) Свободния член  $A$  може да определим след като вече знаем наклона и координатите на т.  $P_1$ ,  $A = P_{1y} - B P_{1x} = 1.656 - 7.7 \times 10^{-3} \times 1.1 = 1.647$ . (2 т.)
- тъй като стойностите за  $x$  са в интервала  $(1.4 - 6.1) \mu\text{m}^{-2}$  може абсцисата да започне от 0.0, така при пресичане на правата линия с ординатата получаваме директно стойността на  $A$ , която е в интервала  $(1.647 - 1.648)$ . (2 т.) За да определим наклона  $B$ , избираме т.  $P_2$  от правата, такава че да се намира на най-голямо разстояние от т.  $A$  и координатите се определят възможно най-точно от графиката. Така може да определим наклона на графиката  $B = (P_{2y} - A_y) / (P_{2x} - A_x)$ , който ще е в интервала  $(7.6 - 7.8) \times 10^{-3} \mu\text{m}^{-2}$ , в зависимост от използваната стойност за  $A$ . (2 т.)

**Забележка:** всички стойности за  $A$  и  $B$  са закръглени съответно до 4 и 2 значещи цифри. Не се дават точки ако са написани стойности в посочените интервали, но не е обяснено как са получени. Ако стойностите са пресметнати с помощта на линейна регресия и това е описано в решението, се дава само (1 т.).

**Решение 2.1.** При нагряване на тръбата обемът на газа остава постоянен, тъй като тапата е неподвижна, до достигане на критичното налягане. (1 т.) От уравнението на състоянието на идеален газ може да запишем, че:

$$pV = nRT, \quad V = \text{const}, \quad \frac{p_0}{T_0} = \frac{p_1}{T_1}, \quad (1 \text{ т.})$$

където  $p_1$  и  $T_1$  са съответно налягането и температурата, при които тапата започва да се движи. Ако отчетем, че тапата ще започне да се движи ако  $p_1 - p_0 > p_{\text{кр}}$  то за крайната температура получаваме:

$$T_1 > \left(1 + \frac{p_{\text{кр}}}{p_0}\right) T_0. \quad (1 \text{ т.})$$

**Решение 2.2.** Ако бутаме тапата много бавно навътре в тръбата, то газът в тръбата ще се свива изотермно, (1 т.) при което може да запишем:

$$pV = nRT, \quad T = \text{const}, \quad p_0 V_0 = p_1 V_1, \quad (1 \text{ т.})$$

където  $p_1$  и  $V_1$  са съответно налягането и обемът на газа, при които тапата започва да се движи, ако я оставим свободно. Тук отново може да използваме, че  $p_1 - p_0 > p_{\text{кр}}$ . Като отчетем, че напречното

сечение на тръбата е постоянно, а началният обем е  $V_0 = \pi D^2(L-l)/4$ , то ако означим дължината на въздуха при обем  $V_1$  с  $L_1$  може да запишем:

$$p_0(L-l) > (p_0 + p_{\text{кр}})L_1, \\ L_1 < \frac{p_0}{p_0 + p_{\text{кр}}}(L-l). \quad (1 \text{ т.})$$

**Решение 2.3.** От условието на задачата, уравнение (2.1), може да изразим напрежението  $\tau$  като:

$$\tau = (D-d)/(\alpha D) = (1-d/D)/\alpha. \quad (1 \text{ т.})$$

Това е напрежението, което тръбата оказва върху деформираната (свитата) тапа. Нормалната сила която ще действа на тапата, зависи от контактна ѝ повърхност (околната повърхност на тапата) с тръбата или:

$$N = S\tau = \pi dl(D-d)/(\alpha D) = \pi dl(1-d/D)/\alpha. \quad (1 \text{ т.})$$

Силата на триене между тръбата и тапата е:

$$F = \mu N = \mu \pi dl(1-d/D)/\alpha. \quad (1 \text{ т.})$$

Така определяме критичното налягане  $p_{\text{кр}}$ :

$$p_{\text{кр}} = F/s = 4\mu \pi dl(1-d/D)/(\alpha \pi d^2) = 4\mu l(1-d/D)/(\alpha d), \quad (1 \text{ т.})$$

където с  $s = \pi d^2/4$  сме означили площта на напречното сечение на тапата в тръбата.

**Решение 3.** Системата Земя–спътник е затворена система, в която е изпълнен законът за запазване на пълната механична енергия. (1 т.) Тъй като движението на спътника става под действие на централна сила (гравитационната), то ще е изпълнен и законът за запазване на момента на импулса. (1 т.) За да определим изменението на скоростите, нека разгледаме по-общия случай на движение по елиптична орбита и да определим скоростта на спътника във всяка една точка от нея. Първо записваме закона за запазване на пълната механична енергия за най-близката и най-далечната точки от орбитата:

$$\frac{1}{2}mv_1^2 - \frac{\gamma Mm}{r_1} = \frac{1}{2}mv_2^2 - \frac{\gamma Mm}{r_2}. \quad (1 \text{ т.})$$

Законът за запазване на момента на импулса за тези точки изглежда така:

$$r_1mv_1 = r_2mv_2. \quad (1 \text{ т.})$$

От последните две уравнения и общия вид на пълната механична енергия получаваме израз за скоростта на спътника във всяка точка от траекторията:

$$v^2 = \gamma M \left( \frac{2}{r} - \frac{1}{a} \right), \quad (1) \quad (2 \text{ т.})$$

където  $a = (r_1 + r_2)/2$  е голямата полуос на елипсата.

Уравнение (1) може да се запише за последния момент от ниската околоземна орбита:

$$v_{1c}^2 = \gamma M \left( \frac{2}{r_1} - \frac{1}{r_1} \right) = \frac{\gamma M}{r_1}. \quad (1 \text{ т.})$$

След включване на двигателите сателитът се движи по елиптична орбита с голяма полуос  $a = (r_1 + r_2)/2$ . Тогава (1) ще изглежда така:

$$v_1^2 = \gamma M \left( \frac{2}{r_1} - \frac{1}{r_2 + r_2} \right) = \gamma M \frac{2r_2}{r_1(r_2 + r_2)}. \quad (1 \text{ т.})$$

За промяната на скоростта след първото включване на двигателите окончателно получаваме:

$$\Delta v_p = v_1 - v_{1c} = \sqrt{\frac{\gamma M}{r_1}} \left( \sqrt{\frac{2r_2}{r_1 + r_2}} - 1 \right). \quad (1 \text{ т.})$$

Аналогични разсъждения може да запишем и за най-далечната точка, за която получаваме:

$$\Delta v_a = v_{2c} - v_2 = \sqrt{\frac{\gamma M}{r_2}} \left( 1 - \sqrt{\frac{2r_1}{r_1 + r_2}} \right). \quad (1 \text{ т.})$$

