

DRŽAVNO TAKMIČENJE 2014.

ŠIFRA UČENIKA

SREDNJA ŠKOLA **FIZIKA**

UKUPAN BROJ OSVOJENIH BODOVA

Test pregledala/pregledao

.....
.....
Podgorica, 20..... godine

UPUTSTVO UČENICIMA

Redni broj zadatka	Broj bodova
1	20
2	10
3	10
4	20
5	20
6	20
Ukupno	100

Vrijeme za rad: **180 min**

Pribor za rad: kalkulator, geometrijski pribor i hemijska olovka.

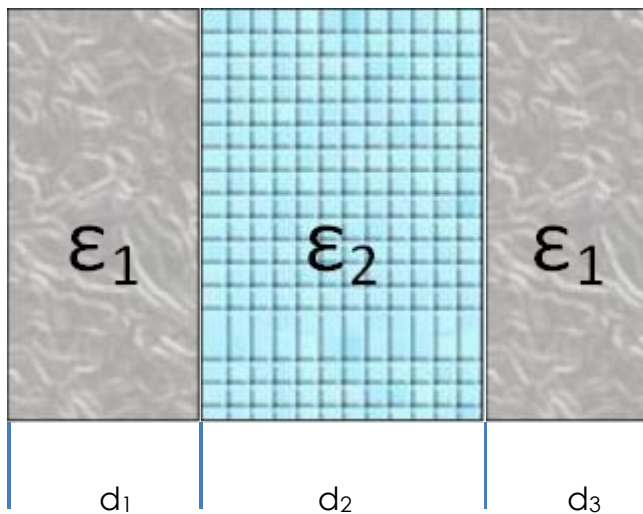
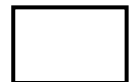
1. Tri savršeno elastične kuglice masa $m_1 = 2 \text{ kg}$, $m_2 = 1 \text{ kg}$ i $m_3 = 2 \text{ kg}$, miruju na glatkoj horizontalnoj podlozi, a njihovi centri masa se nalaze na jednoj pravoj. Srednju kuglicu (mase m_2) udarimo tako da dobije brzinu intenziteta $v_2 = 3 \text{ m/s}$ usmjerenu prema trećoj kuglici (mase m_3).

Naći konačne brzine kuglica.



2. Prostor između ploča ravnog kondenzatora je popunjen sa tri dielektrične pločice, debljina d_1 , d_2 i d_3 (slika). Relativna dielektrična propustljivost srednje pločice je ϵ_2 , a druge dvije pločice imaju istu dielektričnu propustljivost ϵ_1 . Površina svake ploče kondenzatora je S .

Odrediti električni kapacitet ovakvog kondenzatora.



3. U staklenoj U – cijevi, poprečnog presjeka $S = 1 \text{ cm}^2$ nalivena je tečnost zapremine $V = 32 \text{ cm}^3$. Povećanjem pritiska u jednom kraku cijevi nastaju oscilacije tečnosti u cijevi.

Naći period oscilovanja tečnosti u cijevi.

4. Izvor svjetlosti se nalazi na optičkoj osi tankog sabirnog sočiva, žižne daljine f , na rastojanju x od sočiva, pri čemu je $x > f$. Izvor emituje svjetlosni zrak na sočivo pod uglom θ u odnosu na osu.

Zaklon se nalazi sa druge strane sočiva na udaljenosti d od njega, postavljen normalno na osu sočiva.

Odrediti udaljenost između tačke na zaklonu u koju pada zrak svjetlosti i ose sočiva. Zanemariti sve nedostatke sočiva.

5. Pri proučavanju β – raspada ${}_{12}\text{Mg}^{23}$ u trenutku $t = 0$ je uključen brojač. U toku vremenskog intervala $\Delta t = 2 \text{ s}$ nakon uključenja brojača broj registrovanih β čestica je n_1 , a u toku sljedećeg intervala, koji je dva puta duži od prvog, broj registrovanih β čestica je 1,26 puta veći.

Odrediti konstantu radioaktivnosti ${}_{12}\text{Mg}^{23}$.

6. Sa površine Zemlje mase M_z i poluprečnika $R_z = 6370 \text{ km}$, izbaci se projektil ka Mjesecu u pravcu koji spaja centre masa ova dva tijela. Masa Mjeseca i ubrzanje na njegovoj površini iznose $M_m = M_z/81$ i $g_m = g/6$. Rastojanje između centara Zemlje i Mjeseca je $D = 60R_z$, zanemariti rotaciju Mjeseca oko Zemlje, kao i sile otpora između projektila i sredine kroz koju se kreću.

Naći minimalni intenzitet brzine v_0 kojom bi trebalo izbaciti projektil sa Zemlje da bi on stigao do Mjesca.

Naći u tom slučaju intenzitet brzine v_2 kojom će projektil pogoditi Mjesec.

RJEŠENJA

1. Nakon prvog sudara zakon održanja impulsa i zakon održanja energije daju:

$$m_2 v_2 = m_3 v_3 - m_2 v_2 \quad \dots\dots\dots \underline{3b}$$

$$\frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_3 v_3^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 \quad \dots\dots\dots \underline{3b}$$

Odakle slijedi da je:

$$v_2 = \frac{(m_3 - m_2)}{(m_3 + m_2)} v_2 = 1 \frac{m}{s} \quad \dots\dots\dots \underline{2b}$$

$$v_3 = \frac{2m_2 v_2}{m_3 + m_2} = 2 \frac{m}{s}$$

Posle drugog sudara zakoni imaju oblik:

$$m_2 v_2 = m_1 v_1 - m_2 v_2 \quad \dots\dots\dots \underline{3b}$$

$$\frac{1}{2} m_2 v_2^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2 \quad \dots\dots\dots \underline{3b}$$

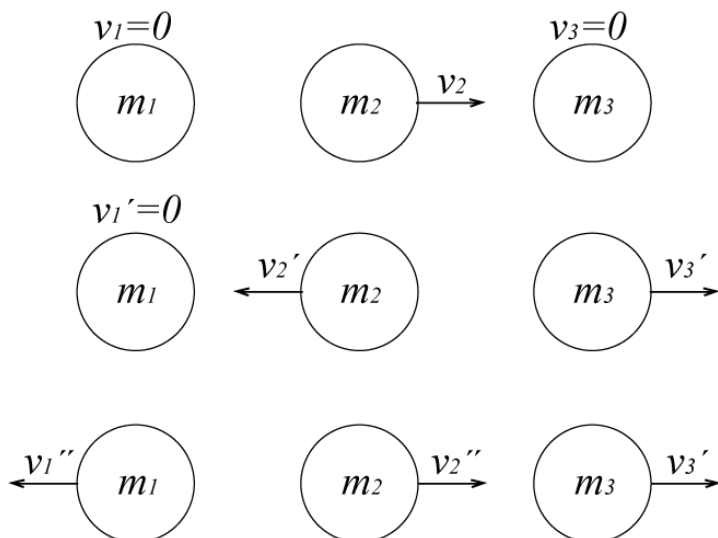
Odakle je:

$$v_1 = \frac{2m_2 v_2}{m_1 + m_2} = \frac{2}{3} \frac{m}{s} \quad \dots\dots\dots \underline{2b}$$

$$v_2 = \frac{(m_1 - m_2) v_2}{m_1 + m_2} = \frac{1}{3} \frac{m}{s} \quad \dots\dots\dots \underline{2b}$$

Kako je $v_2 < v_3$ nema daljih sudara. 1b

Konačne brzine kuglica imaju izračunate intenzitete i smjerove kao što su prikazani na slici. 1b



2. Ako se na obloge kondenzatora dovede količina naelektrisanja q ukupan napon na kondenzatoru je:

$$U = U_1 + U_2 + U_3 \quad \dots\dots\dots \mathbf{1b}$$

gdje su U_1 , U_2 i U_3 naponi na granicama dielektrika.

Za električna polja u odgovarajućim dielektricima važi:

$$E_1 = E_3 = \frac{q}{\epsilon_0 \epsilon_1 S} \quad \dots\dots\dots \mathbf{3b}$$

$$E_2 = \frac{q}{\epsilon_0 \epsilon_2 S} \quad \dots\dots\dots \mathbf{1b}$$

$$U = E_1 d_1 + E_2 d_2 + E_3 d_3 \quad \dots\dots\dots \mathbf{2b}$$

$$U = \frac{q d_1}{\epsilon_0 \epsilon_1 S} + \frac{q d_2}{\epsilon_0 \epsilon_2 S} + \frac{q d_3}{\epsilon_0 \epsilon_1 S} = \frac{q}{\epsilon_0 \epsilon_1 \epsilon_2 S} (\epsilon_1 d_2 + \epsilon_2 (d_1 + d_3)) \quad \dots\dots\dots \mathbf{2b}$$

Dobija se da je ekvivalentni kapacitet kondenzatora:

$$C = \frac{q}{U} = \frac{\epsilon_0 \epsilon_1 \epsilon_2 S}{\epsilon_1 d_2 + \epsilon_2 (d_1 + d_3)} \quad \dots\dots\dots \mathbf{1b}$$

3. Prije promjene pritiska u jednom kraku cijevi, nivoi tečnosti u oba kraka bili su na istoj visini. Visinska razlika je jednaka 0: $\Delta h = 0$

Kada se izazove promjena pritiska, javlja se visinska razlika:

$$\Delta h = 2x \quad \dots\dots\dots \mathbf{1b}$$

što odgovara izvođenju sistema iz ravnotežnog položaja za x .

Tečnost u cijevi osciluje pod uticajem sile: $F = \Delta mg$ **2b**

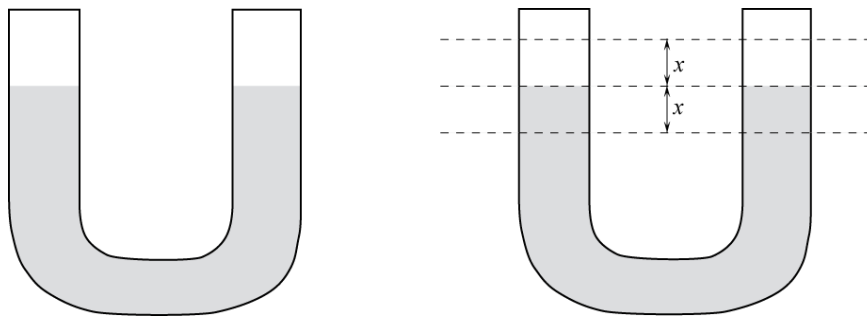
gdje je Δm masa tečnosti u stubu visine $2x$, pa slijedi: $F = \rho \Delta V g$ **1b**

$$F = \rho S 2x g = kx \quad \dots\dots\dots \mathbf{3b}$$

$$\text{Odavde je: } k = 2\rho S g \quad \dots\dots\dots \mathbf{1b}$$

Zamjenom u izraz za period oscilovanja: $T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$ **1b** dobija se:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{2\rho S g}} = \pi \sqrt{\frac{2V}{S g}} \quad \dots\dots\dots \mathbf{1b}$$



4. Na sočivo pada zrak na udaljenosti od ose $h = x \operatorname{tg} \theta$ **1b**
 Put svjetlosnog zraka određen je jednačinom sočiva:

$$\frac{1}{f} = \frac{1}{x} + \frac{1}{l} \quad \text{..... } \mathbf{4b}$$

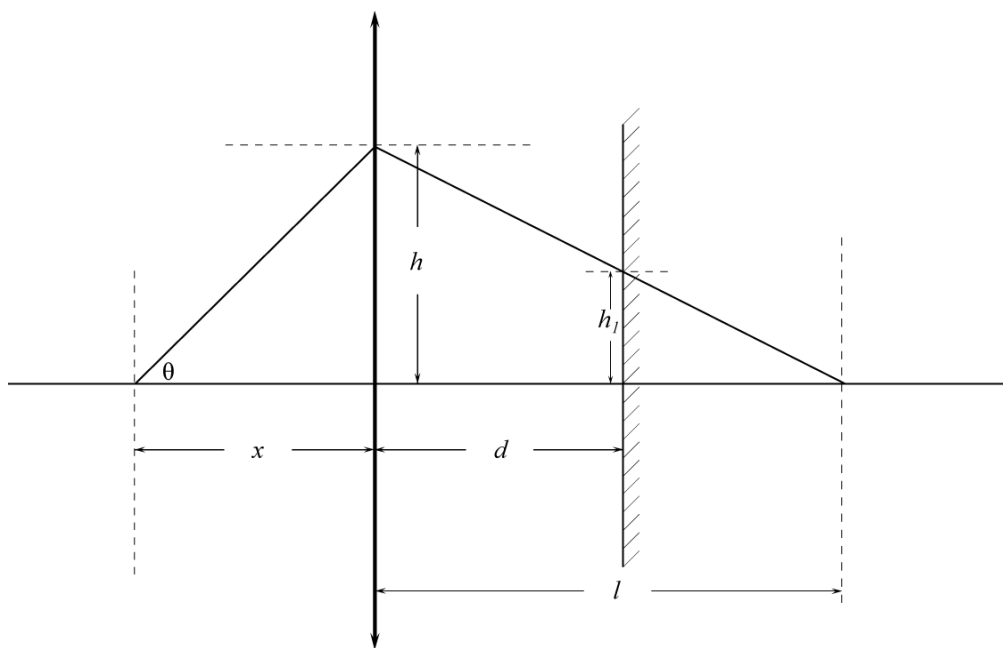
Da nema zaklona, zrak bi presjekao osu sočiva na udaljenosti

$$l = \frac{xf}{x-f} \quad \text{..... } \mathbf{2b}$$

Ako je $d \leq l$ tada iz sličnosti trouglova slijedi da je:

$$\frac{h_1}{h} = \frac{l-d}{l} \quad \text{..... } \mathbf{4b}, \text{ pa tražena udaljenost iznosi:}$$

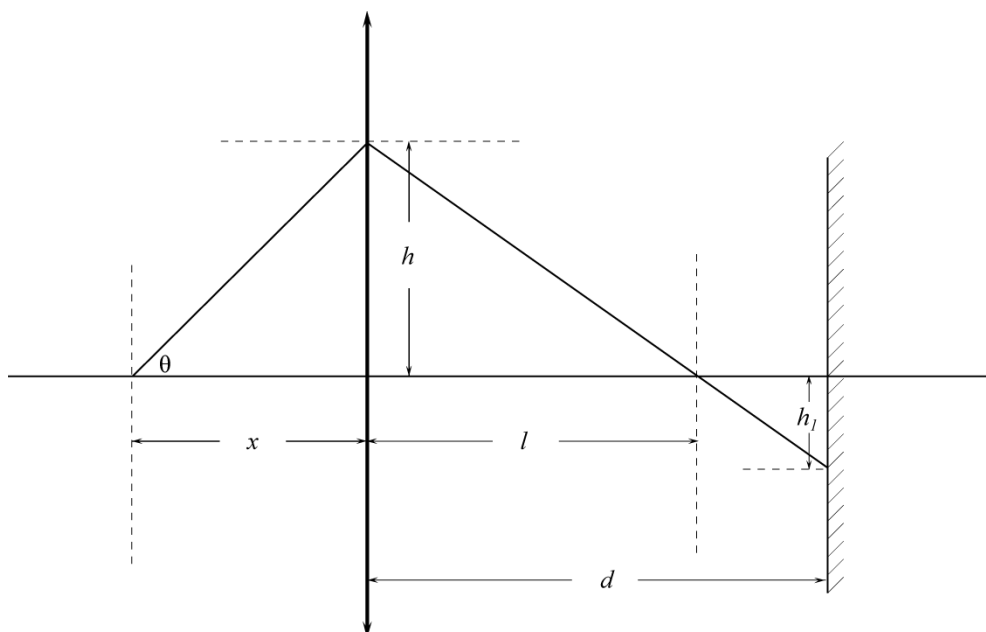
$$h_1 = \frac{l-d}{l} h = \frac{l-d}{l} x \operatorname{tg} \theta = \left(x - \frac{d(x-f)}{f} \right) \operatorname{tg} \theta \quad \text{..... } \mathbf{3b}$$



Ako je $d > l$ tada iz sličnosti trouglova slijedi da je:

$$\frac{h_1}{h} = \frac{d-l}{l} \quad \dots\dots\dots \mathbf{4b}, \text{ pa tražena udaljenost iznosi:}$$

$$h_1 = \frac{d-l}{l} h = \frac{d-l}{l} x \operatorname{tg} \theta = \left(\frac{d(x-f)}{f} - x \right) \operatorname{tg} \theta \quad \dots\dots\dots \mathbf{3b}$$



5. Broj neraspadnutih jezgara u uzorku koji se ispituje nakon dva vremenska intervala je:

$$N_1 = N_0 e^{-\lambda \Delta t} \quad \dots\dots\dots \mathbf{2b}$$

$$N_2 = N_0 e^{-3\lambda \Delta t} \quad \dots\dots\dots \mathbf{2b}$$

pa je broj raspadnutih jezgara (emitovanih β - čestica) za vrijeme Δt jednak:

$$n_1 = N_0 - N_1 = N_0 (1 - e^{-\lambda \Delta t}) \quad \dots\dots\dots \mathbf{2b}$$

a za vremenski interval $2\Delta t$ nakon prvog intervala:

$$n_2 = N_1 - N_2 = N_0 (e^{-\lambda \Delta t} - e^{-3\lambda \Delta t}) \quad \dots\dots\dots \mathbf{2b}$$

Iz prethodne dvije jednačine slijedi:

$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{e^{-\lambda\Delta t} - e^{-3\lambda\Delta t}}{1 - e^{-\lambda\Delta t}} \dots\dots\dots \underline{2b}$$

Ova jednačina se može riješiti uvođenjem smjene $x = e^{-\lambda\Delta t}$, pa se dobija:

$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{x(1-x^2)}{1-x} = x(1+x) \dots\dots\dots \underline{2b}$$

$$x(1+x) - \frac{n_2}{n_1} = 0 \Rightarrow x^2 + x - \frac{n_2}{n_1} = 0 \dots\dots\dots \underline{2b}$$

Rešenja ove jednačine su:

$$x_{1,2} = \frac{-1 \pm \sqrt{1 + 4 \frac{n_2}{n_1}}}{2} \dots\dots\dots \underline{2b}$$

dok fizički smisao ima samo pozitivno rešenje:

$$x = \frac{-1 + \sqrt{1 + 4 \frac{n_2}{n_1}}}{2} \dots\dots\dots \underline{1b}$$

$$\text{Odavde je: } e^{-\lambda\Delta t} = \frac{-1 + \sqrt{1 + 4 \frac{n_2}{n_1}}}{2} \Rightarrow \lambda = -\frac{1}{\Delta t} \ln \left(\frac{\sqrt{1 + 4 \frac{n_2}{n_1}} - 1}{2} \right) \dots\dots\dots \underline{2b}$$

$$\text{a pošto je: } \frac{n_2}{n_1} = 1.26 \text{ slijedi da je } \lambda = 0.16 \text{ s}^{-1} \dots\dots\dots \underline{1b}$$

6. Da bi izračunali tražene brzine potrebno je odrediti mjesto gdje se nalazi tačka A u kojoj je privlačna sila Zemlje jednaka privlačnoj sili Mjeseca.

Ako je tijelo izbačeno minimalnom brzinom da bi stiglo u tačku A, onda je brzina tijela u tački A jednaka nuli.

Iz izraza za gravitacione sile Zemlje i Mjeseca u tački A imamo:

$$F_z = F_m \Rightarrow \frac{M_z}{R_1^2} = \frac{M_m}{(D-R_1)^2} \Rightarrow R_1 = \frac{9D}{10} = 54R_z \dots\dots\dots \underline{5b}$$

$R_2 = 6R_z$, gdje su R_1 i R_2 rastojanja tačke A od centra Zemlje, odnosno Mjeseca.

U gravitacionom polju se održava ukupna energija tijela, odnosno:

$$E_{tot} = E_p + E_k = const (*) \dots \dots \dots \mathbf{2b}$$

gdje je E_p ukupna potencijalna energija tijela (referentni nivo u beskonačnosti), a E_k ukupna kinetička energija tijela.

Primjena (*) za tačku na površini Zemlje i tačku A daje minimalnu brzinu:

$$-gR_z - g_m \frac{R_m^2}{D-R_z} + \frac{v_0^2}{2} = -g \frac{R_z^2}{R_1} - g_m \frac{R_m^2}{R_2} \dots \dots \dots \mathbf{5b}$$

gdje je g ubrzanje na Zemlji, a g_m ubrzanje na Mjesecu, pa slijedi:

$$R_m = R_z \sqrt{\frac{gM_m}{g_m M_z}} = 0.272R_z \Rightarrow v_0 = 0.991v_{II} = 11.08 \frac{km}{s} \dots \dots \dots \mathbf{2b}$$

gdje je v_{II} druga kosmička brzina za Zemlju. Primjenom (*) za tačku A i površinu Mjeseca imamo:

$$-g \frac{R_z^2}{R_1} - g_m \frac{R_m^2}{R_2} = -g \frac{R_z^2}{D-R_m} - g_m R_m + \frac{v_2^2}{2} \dots \dots \dots \mathbf{4b}$$

tako da je brzina kojom projektil udara u Mjesec:

$$v_2 = 2.28 \frac{km}{s} \approx 0.2v_{II} \dots \dots \dots \mathbf{2b}$$

