

# XLIII LIETUVOS JAUNUJŲ FIZIKŲ OLIMPIADA

## XII klasė

### II turas

- 1.** Tarptautinei televizijai reikalingas dirbtinis Žemės palydovas, kuris visą laiką kybotų virš to paties Žemės taško. Kokiam aukštysteje ir kokiui greičiu skries toks palydovas? Žemės masė  $M = 5,98 \cdot 10^{24}$  kg, jos spindulys  $R = 6370$  km, apsisukimo apie aši periodas 23 val. 56 min. 4 s, gravitacijos konstanta  $G = 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ m}^3/\text{kg} \cdot \text{s}^2$ .

**Sprendimas**

Palydovas turi skrieti pusiaujo plokštumoje, jo apsisukimo apie Žemę periodas  $T$  turi būti lygus Žemės apsisukimo apie aši periodui. Palydovui įcentrinį pagreitį suteikia Žemės trauka. Todėl

$$v = \frac{2\pi r}{T},$$

$$\frac{mv^2}{r} = \frac{GmM}{r^2},$$

kur  $v$  – palydovo greitis,  $r$  – jo orbitos spindulys,  $m$  – palydovo masė. Iš pateiktų lygčių gauname:

$$v = \sqrt[3]{\frac{2\pi GM}{T}} = 3,08 \text{ km/s},$$

$$r = \sqrt[3]{\frac{GMT^2}{4\pi^2}}.$$

Palydovo aukštis virš Žemės paviršiaus

$$h = r - R = 35800 \text{ km}.$$

- 2.** Stiklinės prizmės skerspjūvis yra lygiakraštis trikampis, kurio kraštinės ilgis  $l$ . Skerspjūvio plokštumoje į vienos kraštinės vidurį krinta šviesos spindulys kampu  $\alpha = 30^\circ$ . Nustatykite spindulio eigą prizmėje ir jo išėjimo iš prizmės tašką. Prizmės stiklo lūžio rodiklis  $n = 1,6$ .

**Sprendimas**

Kadangi  $\alpha = 30^\circ$ , tai krintantysis spindulys lygiagretus AC (1 pav.). Iš lūžio dėsnio

$$n = \frac{\sin \alpha}{\sin \beta}$$

randame  $\beta = 18,21^\circ$ . Trikampyje OGD  $\angle G = 120^\circ$ , todėl  $\alpha_1 = 42,79^\circ$ . Taške D spindulys visiškai atispindi, nes ribinis kampus yra

$$\alpha_0 = \arcsin \frac{1}{n} = 38,68^\circ.$$

Kadangi  $\alpha_1 = \beta_1$ , tai trikampiai OBD ir ECD panašūs ir  $\alpha_2 = \beta$ ,  $\beta_2 = \alpha$ . Taigi iš prizmės spindulys išeina lygiagrečiai AB. Iš trikampio OBD panaudodami sinusų teoremą gauname

$$BD = l \frac{\sin(\frac{\pi}{2} - \beta)}{2 \sin(\frac{\pi}{6} + \beta)}.$$

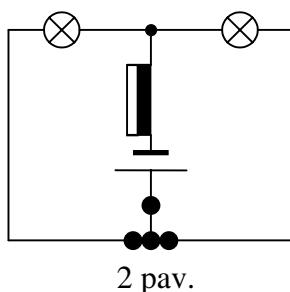
Tada  $DC = l - BD$ , ir

$$EC = DC \frac{\sin(\frac{\pi}{6} + \beta)}{\sin(\frac{\pi}{2} - \beta)} = l \sqrt{3} \operatorname{tg} \frac{\beta}{2} = 0,28l.$$

3. Turite dviratį, galvaninę bateriją, lempučių bei kitų detalių. Nubraižykite elektrinę grandinę, leidžiančią važiuojant rodyti posūkius į kairę ar į dešinę. Sugalvokite būdą, kad lemputės mirksėtų.

**Sprendimas**

Galima schema, panaudojus bimetalinę plokštelię, pateikta 2 pav.



2 pav.

4. Oro baliono su įranga ir oreiviu masė  $m=300\text{kg}$ , tūris  $V=3000\text{m}^3$ . Iki kokios temperatūros reikia pašildyti orą balione, kad balionas pradėtų kilti? Atmosferos slėgis  $p = 10^5 \text{ Pa}$ , oro temperatūra  $t_0=15^\circ\text{C}$ , oro molio masė  $\mu=0,029\text{kg/mol}$ .

**Sprendimas**

Balionas pradeda kilti, kai jį veikianti Archimedo jėga

$$F_A = \rho_0 g V$$

tampa lygi jo sunkio jėgai

$$P = mg + \rho_1 g V.$$

Čia  $g$  – laisvojo kritimo pagreitis,  $V$  – baliono tūris,  $\rho_0$  – oro tankis atmosferoje,  $\rho_1$  – šilto oro tankis balione,  $m$  – baliono masė. Iš dujų būsenos lygties

$$\rho = \frac{\mu p}{RT},$$

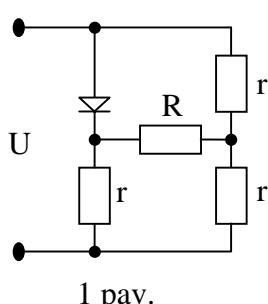
kur  $\mu$  – oro molio masė,  $p$  – atmosferos slėgis,  $T$  – absoliučioji temperatūra,  $R$  – universalioji dujų konstanta,  $T_0 = 288 \text{ K}$ , ieškomają temperatūrą  $T$  randame iš lygties

$$\frac{\mu gpV}{RT_0} = mg + \frac{\mu gpV}{RT}.$$

Jos sprendinys

$$T = T_0 \frac{1}{1 - \frac{mRT_0}{\mu pV}},$$

$T = 314 \text{ K}$ ,  $t = 41^\circ\text{C}$ .



ir joje išsiskiria galia

5. Kiek kartų pasikeis galia, išsiskirianti grandinėje (1 pav.), pakeitus įtampos poliškumą?  $R=10\Omega$ ,  $r=5\Omega$ , diodas idealus.

**Sprendimas**

Kai diodu teka srovė, grandinės varža

$$R_1 = \frac{r(r + \frac{rR}{r+R})}{r+r+\frac{rR}{r+R}} = \frac{r(r+2R)}{2r+3R}$$

$$P_1 = \frac{U^2}{R_1}.$$

Kai diodu srovė neteka, grandinės varža  $R_2 = r + \frac{r(r+R)}{r+r+R} = \frac{r(3r+2R)}{2r+R}$

Ir joje išsiskiria galia

$$P_2 = \frac{U^2}{R_2}.$$

Taigi

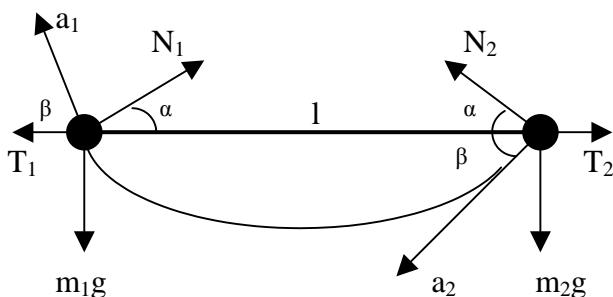
$$\frac{P_1}{P_2} = \frac{R_2}{R_1} = \frac{(3r+2R)(2r+3R)}{(2r+R)(r+2R)} = 2,8.$$

### III turas

- 6. Standus lengvas strypas su  $m_1$  ir  $m_2$  masių mažais rutuliukais galuose guli slidaus sferinio paviršiaus viduje, besiremdamas galais i tą paviršių ir laikomas horizontalioje padėtyje. Strypo ilgis l lygus sferinio paviršiaus spinduliu. Ištemptas ar suspaustas strypas bus pradiniu momentu jį paleidus? Kokio didumo jėga?**

#### Sprendimas

Laikant strypą, rutuliukai jį spaudžia.



susispaudimo jėga (žr. pav.),

$$T_1 = T_2 = T.$$

Projektuodami tangentinėmis kryptimis gauname:

$$m_1 a = -m_1 g \cos \alpha + T \cos \beta,$$

$$m_2 a = m_2 g \cos \alpha - T \cos \beta.$$

Iš čia randame strypo įtempimo jėgą

$$T = \frac{2m_1 m_2 g \cos \alpha}{(m_1 + m_2) \cos \beta}.$$

Kadangi  $\alpha = 60^\circ$ ,  $\beta = 30^\circ$ , tai

$$T = \frac{2m_1 m_2 g}{(m_1 + m_2) \sqrt{3}}.$$

- 7. Idealiųjų dvitomių dujų vyksmas pateiktas pav. Raskite ciklo naudingumo koeficientą.**

#### Sprendimas

Naudingumo koeficientas išreiškiamas formule

$$\eta = \frac{A}{Q},$$

kur A – ciklo metu atliktas darbas, Q – iš šildytuvo gautos šilumos kiekis. Atliktą darbą išreiškia trikampio 123 plotas,

$$A = \frac{P_0 V_0}{2}.$$

Vyksmas 1→2 yra izochorinis, todėl  $Q_{12} = C_V (T_2 - T_1) = \frac{5}{2} P_0 V_0$ .

Čia panaudota dujų būsenos lygtis ir šiluminė dvitomių dujų talpa. 2 ir 3 taškams gauname

$$2P_0 V_0 = P_0 2V_0,$$

t.y., tie du taškai yra toje pačioje izotermėje. Todėl

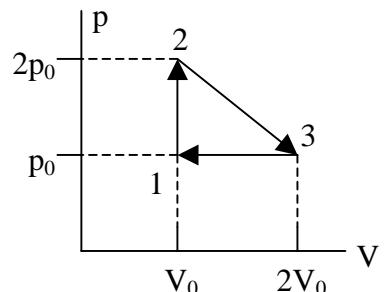
$$\Delta E_{23} = Q_{23} - A_{23} = 0,$$

$$Q_{23} = A_{23} = P_{vid} \Delta V = \frac{3}{2} P_0 V_0.$$

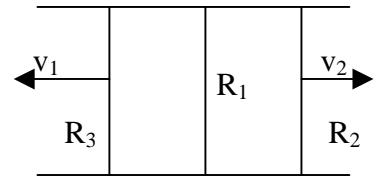
Izobarinio vyksmo 3→1 metu dujos vėsta, atiduodamos šilumą šaldytuvui. Todėl

$$Q = Q_{12} + Q_{23} = \frac{5}{2} P_0 V_0 + \frac{3}{2} P_0 V_0 = 4 P_0 V_0,$$

$$\eta = 1/8.$$



- 8. Du idealūs lygiagretūs laidai yra vienalyčiame magnetiniame lauke, kurio indukcija  $B=1\text{ T}$  statmena laidų plokštumai. Atstumas tarp laidų  $l = 0,1\text{ m}$ . Laidai tarpusavyje sujungti nejudamu laidininku, kurio varža  $R_1 = 30\Omega$ . Nuo jungiančiojo laidininko liesdami laidus priešingomis kryptimis juda kiti du laidininkai, jų varžos atitinkamai  $R_2 = 1\Omega$ ,  $R_3 = 2\Omega$ , greičiai  $v_2 = 0,3\text{ m/s}$ ,  $v_3 = 0,2\text{ m/s}$  (žr. pav.). Raskite srovės stiprių nejudančiame laidininke.**



#### Sprendimas

Lygiavertė elektrinė schema pateikta pav.

Panaudodami Kirchhofo dėsnius mazgui kairiajam ir dešiniajam kontūrui, gauname:

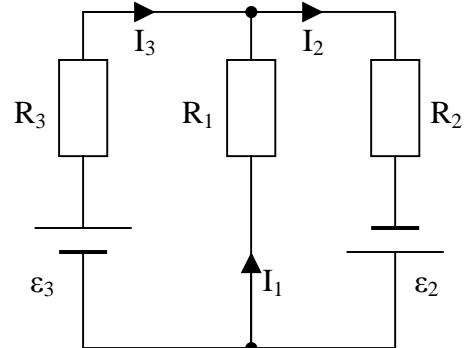
$$I_1 + I_3 = I_2,$$

$$\varepsilon_3 = I_3 R_3 - I_1 R_1,$$

$$\varepsilon_2 = I_1 R_1 + I_2 R_2, \text{ I}$$

$$\varepsilon_2 = Blv_2,$$

$$\varepsilon_3 = Blv_3.$$



$$\text{Iš lygčių sistemos gauname } I_1 = \frac{Bl(v_2 R_3 - v_3 R_2)}{R_1 R_2 + R_1 R_3 + R_2 R_3} = 4,34 \cdot 10^{-4} \text{ A.}$$

- 9. Matematinė svyruoklė atlenkiamą mažu kampu  $\alpha$  ir paleidžiamą svyruoti. Kitoje pusėje jos atsilenkimą riboja einanti per pakabinimo tašką ir kampu  $\beta < \alpha$  nuo vertikalės pakrypusi siena. Svyruoklės smūgis į sieną tamprus. Raskite apribotos ir laisvos svyruoklės periodų santykį.**

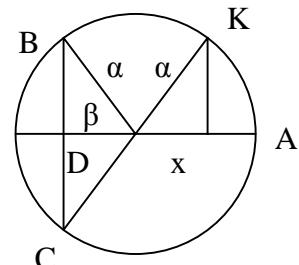
#### Sprendimas

Laisvosios matematinės svyruoklės momentinį nuokryprio kampą

$$x = \alpha \cos \omega t$$

galima vaizduoti kaip spindulio  $\alpha$  apskritimu kampiniu greičiu  $\omega$  besisukančio taško K projekciją į aši x (žr. pav.). Svyravimo periodas T yra vieno apsisukimo laikas. Svyruoklės stangrumas į kampu  $\beta$  pasvirusią sieną reiškia momentinį taško K greičio krypties pakitimą taškuose B ir C. Todėl svyravimo periodas sumažėja, jis lygus judėjimo lanku BAC laikui  $T_1$ , t.y., jis proporcingas lanko BAC ilgiui. Todėl

$$\frac{T_1}{T} = \frac{2\pi\alpha - 2\alpha \arccos \frac{\beta}{\alpha}}{2\pi\alpha} = 1 - \frac{\arccos \frac{\beta}{\alpha}}{\pi}.$$



- 10. Fotonas susiduria su laisvu elektronu ir yra išskaidomas. Judėdamas toliau jis gali sukurti elektrono ir pozitrono porą. Irodykite, kad, kai kampus  $\theta$  tarp krentančio ir išskaidyto fotono judėjimo krypčių didesnis negu  $60^\circ$ , poros atsiradimas neįmanomas nepriklausomai nuo pradinio elektrono energijos. Krentančio ir išskaidyto fotonų bangų ilgiams  $\lambda$  ir  $\lambda'$  galioja lygybė (Komptono efektas):  $\lambda' = \lambda + \frac{h}{mc}(1 - \cos \theta)$ .**

Čia  $h$  – Planko konstanta,  $m$  – elektrono masė,  $c$  – šviesos greitis.

#### Sprendimas

Išskaidytas fotonas gali sukurti elektrono ir pozitrono porą, jeigu jo energija  $h\nu' > 2mc^2$ . Kadangi  $\nu' = \frac{c}{\lambda'}$ , tai  $\lambda' < \frac{h}{2mc}$ . Panaudojė sąlygoje pateiktą  $\lambda'$  formulę, gauname:

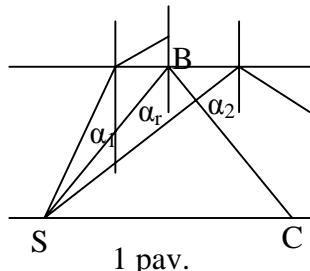
$$\lambda + \frac{h}{mc}(1 - \cos \vartheta) < \frac{h}{2mc}.$$

Išsprendę nelygybę, gauname  $\cos \vartheta > \frac{1}{2} + \frac{mc\lambda}{h}$ . Taigi  $\cos \vartheta > 1/2, \vartheta < 60^\circ$ .

## Eksperimentas

**11. Nustatykite skysčio lūžio rodiklį.** Priemonės: stiklinė plokštelynė su kiuvete (vienas plokštelynės paviršius matinis), taškinis šviesos šaltinis, graduota pipetė, milimetrinė liniuotė, milimetrinio popieriaus lapas, balto popieriaus lapelis su skylute, stiklinė su tiriamuoju skysčiu.

Šis lūžio rodiklio nustatymo būdas remiasi šviesos visiško vidaus atspindžio dėsningumais.



Taškinio šaltinio šviesa, patekusi į storio  $h$  stiklinę plokštelynę, pro matinį paviršių sklinda plokštelynėje visomis kryptimis (1 pav.). Šviesos spindulys, krintantis į viršutinį paviršių kampu  $\alpha_2 > \alpha_r$  ( $\alpha_r$  – ribinis visiško vidaus atspindžio kampus), visiškai atispindi ir grįzdamas apšviečia iš vidaus plokštelynės matinį paviršių. Spinduliai, krintantys kampais  $\alpha_1 < \alpha_r$ , praeina pro paviršių, atispindi tik nedidelę jų energijos dalis. Todėl, stebėdami plokštelynę iš viršaus, matysime tamsų šaltinį. To skritulio skersmuo  $D = 2SC = 4htg\alpha_r = \frac{4h \sin \alpha_r}{\sqrt{1 - \sin^2 \alpha_r}}$ .

Kadangi lūžio rodiklis  $n = 1/\sin \alpha_r$ , tai gauname

$$D = \frac{4h}{\sqrt{n^2 - 1}},$$

$$n = \sqrt{\frac{16h^2}{D^2} + 1}.$$

Ikiuvestę ipilame skysčio sluoksnį, kurio aukštis  $h_s$ . Dabar spindulys, krintantis kampu  $\alpha_r$  į stiklo ir skysčio ribą, lūžta ir toliau sklidamas krinta į skysčio ir oro ribą ribiniu visiško vidaus atspindžio kampu  $\alpha_r^{(s)}$ . Todėl susidaro tamsus skritulys, kurio skersmuo (2 pav.)

$$D_s = 2SM = 4htg\alpha_r + 4htg\alpha_r^{(s)}.$$

Kadangi  $n \sin \alpha_r = n_s \sin \alpha_r^{(s)} = 1$ , tai gauname

$$D_s = \frac{4h}{\sqrt{n^2 - 1}} + \frac{4h_s}{\sqrt{n_s^2 - 1}}.$$

$D_s$  tiesiškai priklauso nuo  $h_s$ . Tuo pasinaudojame eksperimentiškai nustatydami skysčio lūžio rodiklį. Ilašiname į kiuvetę tiriamojo skysčio k lašų ir pamatuojame tamsaus skritulio skersmenį. Bandymą kartojame palaipsniui didindami skysčio kiekį tol, kol skritulio skersmuo padidėja 3 – 4 cm. Pipete nustatome k lašų tūrį ir apskaičiuojame jį atitinkant skysčio sluoksnio aukščio pokytį  $\Delta h$ . Milimetriame popieriuje nubraižome  $D_s(h_s)$  priklausomybės grafiką ir iš jo gauname  $\Delta D_s / \Delta h_s$ ,

per kurį išreiškiame ieškomajį lūžio rodiklį  $n_s = \sqrt{\frac{16\Delta h^2}{\Delta D^2}} + 1$ .

Jeigu skysčio lūžio rodiklis  $n_s < n$ , tai papildomai stebėsime spindulio  $R' = SN$  šviesų žiedą. Tą žiedą sudaro spinduliai, atispindėję nuo stiklo ir skysčio ribos kampais  $\alpha_3 > \alpha_r'$ , kur  $\alpha_r'$  – ribinis visiško atspindžio kampus nuo tos ribos. Spindulio  $R'$  dydis nepriklauso nuo skysčio sluoksnio aukščio. Išmatavus žiedo skersmenį  $D'$  galima apskaičiuoti skysčio lūžio rodiklį

$$n_s = \frac{n}{\sqrt{\left(\frac{h}{D'}\right)^2 + 1}}.$$

To žiedo stebėjimo galimybės priklauso nuo tiriamojo skysčio ir stiklo lūžio rodiklių. Kadangi matinio paviršiaus išsklaidytos šviesos intensyvumas mažėja didėjant kampui  $\alpha$ , tai esant  $\alpha_r' > 60^\circ$  šviesus žiedas tampa sunkiai pastebimas.

