

Řešení úloh

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 61 (1932), No. 7, R141--R156

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/121850>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1932

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

zhruba vyznačena *druhá věta* mechanické teorie tepla, která je dalším dokladem nemožnosti „symohybů“, neboť při mechanických pohybech mění se mechanická práce třením, tuhostí převodů, odporem prostředím na *teplo*, t. j. energii, jež se nedá všechna navrátiti do původního tvaru. Poněvadž pak všechny ostatní energie *velmi snadno* na teplo se proměňují, není podle této druhé věty možné „perpetuum mobile“ v širším smyslu, kde by na př. nebylo mechanických pohybů (tedy na př. stále svítící zdroj a pod.).

Ačkoliv všechna dosavadní měření, často velmi jemná a přesná dotvrzují stále a stále platnost zákona zachování energie a platnost druhé věty thermodynamické, přece jen mnoho lidí a často dovedných a vynalézavých věnuje mnoho času a peněz bludnému fantomu a marné snaze stvořiti zázračný stroj, který by z ničeho tvořil všechno a který by ovšem i rozvrátil veškerou důvěru v rozum a vědění. Nehledá se již „*kámen mudrců*“ aniž „*elixír životní*“, ale „*perpetuum mobile*“ dále straší v pomatených nebo nevzdělaných hlavách.

Řešení úloh.

Z matematiky.

1. Řešil p. *Josef Bára*, VIII. rrg. Kralupy n. Vlt.

Veďme poloměr svírající s osou x úhel a . Tětiva kolmá na tento poloměr protíná kružnici v bodech A a B , jejichž souřadnice jsou

$$\begin{aligned} A & (t \cos a - \frac{1}{2}d \sin a, t \sin a + \frac{1}{2}d \cos a), \\ B & (t \cos a + \frac{1}{2}d \sin a, t \sin a - \frac{1}{2}d \cos a), \end{aligned}$$

při čemž $t = \sqrt{r^2 - \frac{1}{4}d^2}$ je vzdálenost tětivy od středu kružnice.

Průměty mají souřadnice:

$$A' (t \cos a - \frac{1}{2}d \sin a, n), \quad B' (t \cos a + \frac{1}{2}d \sin a, -n).$$

Spojnice průmětů má rovnici $y + n = -\frac{2n}{d \sin a} (x - t \cos a - \frac{1}{2}d \sin a)$

$$\text{čili} \quad dy \sin a = -2nx + 2nt \cos a. \quad (1)$$

Rovnici obálky určíme z rovnice spojnice průmětů a z její derivace podle a

$$dy \cos a = -2nt \sin a \quad (2)$$

vyloučením úhlu a .

Z rovnice (2) dostaneme

$$\operatorname{tg} a = -\frac{dy}{2nt}, \quad \sin a = -\frac{dy}{\sqrt{d^2 y^2 + 4n^2 t^2}}, \quad \cos a = \frac{2nt}{\sqrt{d^2 y^2 + 4n^2 t^2}}$$

a po dosazení do (1)

$$-\frac{d^2 y^2}{\sqrt{d^2 y^2 + 4n^2 t^2}} = -2nx + \frac{4n^2 t^2}{\sqrt{d^2 y^2 + 4n^2 t^2}}$$

Úpravou obdržíme:

$$4n^2x^2 = 4n^2t^2 + d^2y^2, \quad \frac{x^2}{d^2} - \frac{y^2}{4n^2} = \frac{t^2}{d^2}.$$

Obálka spojnic průmětů je hyperbola o poloosách t , $2nt/d$.

2. Řešil p. *Jaroslav Štěpán*, VII. r., Lipník n. B.

Různé kořeny rovnic ať jsou x_1, x_2 .

Platí $x_2 - x_1 = p_2 - p_1, \quad x_1/x_2 = q_1/q_2$.

Řešením obou rovnic obdržíme

$$x_1 = q_1 \frac{p_2 - p_1}{q_2 - q_1}, \quad x_2 = q_2 \frac{p_2 - p_1}{q_2 - q_1}$$

Hledaná rovnice má tvar

$$(q_1 - q_2)^2 x^2 + (q_1^2 - q_2^2)(p_1 - p_2)x + q_1 q_2 (p_1 - p_2)^2 = 0.$$

3. Řešil p. *Josef Bárta*, VII. rrg., Kralupy n. Vlt.

Máme-li rovnici n -tého stupně a dokážeme-li, že jí vyhovuje $n + 1$ kořenů, musí býti identicky rovna nule.

Levou stranu dané identity znásobíme společným jmenovatelem

$$(a - b)(a - c)(a - d)(b - c)(b - d)(c - d),$$

takže bude

$$a^n(b - c)(b - d)(c - d) - b^n(a - c)(a - d)(c - d) + c^n(a - b)(a - d) - (b - d) - d^n(a - b)(a - c)(b - c) = 0. \quad (1)$$

Budeme ji pokládati za rovnici o neznámé a . Poněvadž $n \leq 2$, je to rovnice 2. stupně. Je splněna pro 3 hodnoty $a = b, a = c, a = d$, neboť dosazením těchto hodnot do levé strany (1) se dostane:

$$a = b, \quad b^n(b - c)(b - d)(c - d) - b^n(b - c)(b - d)(c - d) = 0,$$

$$a = c, \quad c^n(b - d)(c - d)(b - c) + c^n(b - d)(c - d)(c - b) = 0,$$

$$a = d, \quad d^n(b - c)(b - d)(c - d) - d^n(d - b)(d - c)(b - c) = 0.$$

Tím je identita dokázána.

4. Řešil p. *L'udovít Bunčák*, VIII. rg., Skalica na Slov.

Spojme dva body a střed úsečky nimi vytvořené spojme s průsečíkem dvou přímek idoucích onými body a majících směr asymptót. Tím dostaneme jeden průměr hyperboly. To isté opakujeme s druhou dvojicí daných bodů a dostaneme druhý průměr. Průsečíkem těchto průměrů je střed hyperboly. V jednom bodě sestrojme týčnicu, která tvoří na asymptotách úseky, kterých geom. průměrem je výstřednost hyperboly.

5. Řešení autorovo.

a) Je-li x Kč amortizační roční anuita, jest

$$x \cdot R_{50} = 150.000 \text{ Kč} \quad (1)$$

$$R_{50} = 18.255.925 \text{ (při 5\%)}, \quad x = 8216.51 \text{ Kč.}$$

Čistý výnos $5000 \text{ Kč} + 8216.51 \text{ Kč} = 13.216.51 \text{ Kč}$. Hrubá činže $(13.216.51 + 2000)/0.50 \text{ Kč} = 30.433.02 \text{ Kč}$.

b) Je-li x Kč řádná amortizační anuita, y Kč mimořádná = uspořené daním, přirážkám a dávkám

$$x \cdot R_{50} + y \cdot R_6 = 150.000 \text{ Kč.} \quad (2)$$

Hrubá činže během osvobození $5000 + 2000 + x + y$, kdežto po vstupu do plné daňové povinnosti $(5000 + 2000 + y)/0.50$, tedy

$$y - x = 7000. \quad (3)$$

Z (1) a (2) plyne $y = 11.906.22 \text{ Kč}$, $x = 4.906.22 \text{ Kč}$, hrubá činže jest $23.812.44 \text{ Kč}$. Čistý výnos po 6 let $21.812.44 \text{ Kč}$, pak $11.906.22 \text{ Kč}$.

c) Místo rovnice (2) nastoupí

$$x \cdot R_{50} + y \cdot R_{25} = 150\,000 \text{ Kč}, \quad (4)$$

z (3) a (4) plyne $y = 8587 \cdot 10 \text{ Kč}$, $x = 1587 \cdot 10 \text{ Kč}$, hrubá činže 17 174·20 Kč, čistý výnos po 25 let 15 174·20 Kč, později 6587·10 Kč.

Činí-li daně, přírážky a dávky pouze 35% hrubé činže, bude v případě:

a) Stejný čistý výnos 13 216·51 Kč, hrubá činže tedy

$$\frac{13\,216 \cdot 51 + 2000}{1 - 0 \cdot 35} = 23\,410 \cdot 02 \text{ Kč}.$$

b) Hrubá činže během osvobození $7000 + x + y$, za plné daňové povinnosti $(7000 + x)/(1 - 0 \cdot 35)$. Odtud místo (3) rovnice

$$0 \cdot 65 y - 0 \cdot 35 x = 2450. \quad (5)$$

Z (2) a (5) $y = 7126 \cdot 59 \text{ Kč}$, $x = 3764 \cdot 90 \text{ Kč}$, hrubá činže 17 891·49 Kč, čistý výnos po 6 let 15 891·49 Kč, pak 8764·90 Kč.

c) Z rovnic (4) a (5) $y = 5787 \cdot 59 \text{ Kč}$, $x = 3748 \cdot 38 \text{ Kč}$, hrubá činže 16 535·97 Kč, výnos 14 535·97 Kč po 25 let, později 8748·38 Kč.

Z úlohy je dobře viděti vliv různých faktorů.

6. Řešil p. Jaroslav Štěpán, VII. r., Lipník n. B.

$$c' = b \cdot \cos \alpha - a \cos \beta, \quad c'' = b \cdot \cos \alpha + a \cos \beta, \quad c' \cdot n = c''.$$

Odtud $n \cdot b \cos \alpha - n \cdot a \cos \beta = b \cos \alpha + a \cos \beta$

nebo $\frac{b}{a} \cdot \frac{\cos \alpha}{\cos \beta} = \frac{n+1}{n-1}$. Ježto $a < \beta$, $\cos \alpha / \cos \beta > 1$,

platí $\frac{b}{a} < \frac{n+1}{n-1}$.

7. Řešil p. Jan Grünvald, VII. čl. rrg., Ústí n. Labem.

Označíme-li strany čtyřúhelníka a, b, c, d , jest:

$$\frac{abm}{4r} + \frac{cdm}{4r} = P(1), \quad \frac{adn}{4r} + \frac{bcn}{4r} = P(2).$$

Sečtením (1) a (2) a po úpravě obdržíme:

$$(a+c)(b+d) = 4Pr \frac{m+n}{mn}.$$

Poněvadž také $(a+c) + (b+d) = \frac{2P}{r}$ a $a+c = b+d$,

dostáváme z posledních tří rovnic eliminací stran:

$$P = 4r^2 \frac{m+n}{mn}.$$

8. Riešil p. Štefan Schwarz, VIII. rrg., Nové Mesto nad Váhom. Zo súmerne sdrúžených bodov k A_1, A_2, A_3 dľa priamky z , $A'_i (i = 1, 2, 3)$ sestrojíme kružnice $k'_i (i = 1, 2, 3)$, ktoré pretínajú kolmo kružnice k_1, k_2, k_3 . Priesečík chordal kružníc k'_1, k'_2, k'_3 je stredom hľadanej kružnice k . Jej polomer sa rovná dĺžke tečny z neho vedenej, k týmto kružniciam.

9. Riešil p. Ľudovít Bunčák, VIII. rg., Skalica na Slov.

V trojuholníku platí: $\cos \gamma = \cos(\gamma_1 + \gamma_2)$, kde γ_1 a γ_2 sú čiastky uhla γ , na ktoré ho delí v_c .

Pretože $\cos \gamma_1 = v/a$, $\cos \gamma_2 = v/b$, $\sin \gamma_1 = m/a$, $\sin \gamma_2 = n/b$,

platí

$$\frac{v}{a} \cdot \frac{v}{b} - \frac{m}{a} \cdot \frac{n}{b} = \cos \gamma,$$

z čoho

$$v^2 = mn + ab \cos \gamma.$$

Ďalej

$$a^2 = v^2 + m^2, \quad a^2 = (mn + ab \cos \gamma) + m^2,$$

alebo

$$a^2 = m(m + n) + ab \cos \gamma.$$

$m + n = c$ a preto $a^2 = mc + ab \cos \gamma$; taktiež $b^2 = nc + ab \cos \gamma$.

10. Řešil p. Jan Grünvald, VII. čl. rrg., Ústí n. Labem.

Podle článku dr. Jana Schustra: Poznámky o rovinných křivkách, Rozhlédy, X, str. 109, má rovnice hyperboly, v níž se rozpadá kissoida příslušná k bodu (x_0, y_0) dané hyperboly jako středu transformace kissoidální, tvar

$$\xi^2 (a - b)^2 - \eta^2 (a + b)^2 + 2\sqrt{2} [\xi(b^2 x_0 + a^2 y_0) + \eta(b^2 x_0 - a^2 y_0)] = 0,$$

kde

$$x - x_0 = \frac{\xi - \eta}{\sqrt{2}}, \quad y - y_0 = \frac{\xi + \eta}{\sqrt{2}}.$$

Souřadnice středu této hyperboly určíme derivací podle proměnných ξ a η

$$\xi (a - b)^2 + \sqrt{2} (b^2 x_0 + a^2 y_0) = 0 \quad (1)$$

a

$$-\eta (a + b)^2 + \sqrt{2} (b^2 x_0 - a^2 y_0) = 0. \quad (2)$$

Sečtením a odečtením (1) a (2) obdržíme pro proměnné parametry:

$$x_0 = \frac{\eta (a + b)^2 - \xi (a - b)^2}{2\sqrt{2}b^2} \quad \text{a} \quad y_0 = \frac{-\eta (a + b)^2 - \xi (a - b)^2}{2\sqrt{2}a^2}.$$

Dosazením těchto hodnot do rovnice

$$b^2 x_0^2 - a^2 y_0^2 = a^2 b^2$$

a další úpravou dostáváme hledané geometrické místo ve tvaru:

$$\xi^2 (a - b)^4 + \eta^2 (a + b)^4 - 2\xi\eta (a^4 - b^4) - 8 \frac{a^2 b^4}{a^2 - b^2} = 0.$$

Podobně pro druhou asymptotu:

$$\xi^2 (a + b)^4 + \eta^2 (a - b)^4 - 2\xi\eta (a^4 - b^4) - 8 \frac{a^4 b^2}{a^2 - b^2} = 0.$$

11. Řešil p. Jan Grünvald, VII. čl. rrg., Ústí n. Labem.

Dosazením $a = b$ do rovnice

$$\xi^2 (a \mp b)^2 - \eta^2 (a \pm b)^2 + 2\sqrt{2} [\xi (b^2 x_0 + a^2 y_0) + \eta (b^2 x_0 - a^2 y_0)] = 0$$

dostaneme

$$2\eta^2 - \sqrt{2} [\xi (x_0 + y_0) + \eta (x_0 - y_0)] = 0 \quad (1)$$

nebo

$$2\xi^2 + \sqrt{2} [\xi (x_0 + y_0) + \eta (x_0 - y_0)] = 0. \quad (2)$$

Derivací (1) podle η obdržíme

$$4\eta - \sqrt{2} (x_0 - y_0) = 0$$

čili

$$x_0 - y_0 = 4\eta/\sqrt{2}. \quad (3)$$

Dělením rovnice rovnosé hyperboly

$$x_0^2 - y_0^2 = a^2$$

rovnici (3) dostáváme

$$x_0 + y_0 = a^2\sqrt{2}/4\eta. \quad (4)$$

Dosazením (3) a (4) do (1) a úpravou dostáváme rovnici vrcholů parabol ve tvaru kubické paraboly

$$\eta^3 + \frac{1}{4}a^2\xi = 0$$

a podobně z rovnice (2)

$$\xi^3 + \frac{1}{4}a^2\eta = 0.$$

12. Riešil p. *Štefan Schwarz*, VIII. rrg., Nové Mesto nad Váhom. Súradnice krajných bodov tetivy v elipse sú $(a \cos \varphi, b \sin \varphi)$, $(a \cos 3\varphi, -b \sin 3\varphi)$.

Rovnica ich spojnice

$$y - b \sin \varphi = \frac{-b \sin 3\varphi - b \sin \varphi}{a \cos 3\varphi - a \cos \varphi} (x - a \cos \varphi),$$

dosadením $\cos 3\varphi = 4 \cos^3 \varphi - 3 \cos \varphi$, $\sin 3\varphi = 3 \sin \varphi - 4 \sin^3 \varphi$
a upravením

$$\frac{y - b \sin \varphi}{x - a \cos \varphi} = \frac{b \sin^3 \varphi - b \sin \varphi}{a \cos^3 \varphi - a \cos \varphi}.$$

Z rovnice je jasné, že jej vyhovujú body o súradniciach $x = a \cos^3 \varphi$, $y = b \sin^3 \varphi$. Deliaci pomer tohoto bodu vďaka obojom základným je

$$\lambda = \frac{x - x_1}{x - x_2} = \frac{a \cos^3 \varphi - a \cos \varphi}{a \cos^3 \varphi - a \cos \varphi} = -3$$

Teda tetiva je delená na $\frac{1}{3}$ svojej dĺžky.

Pre hyperbólu sú súradnice koncových bodov

$$(a \sec \varphi, b \operatorname{tg} \varphi), \quad (a \sec a, b \operatorname{tg} a).$$

Vzťah medzi oboma, p. autorom vyvedený:

$$\sin \frac{1}{2} (a + \varphi) + \sin \varphi \cdot \cos \frac{1}{2} (a - \varphi) = 0$$

dá po úprave

$$\operatorname{tg} \frac{1}{2} a = -\frac{\sin \frac{1}{2} \varphi (1 + 2 \cos^2 \frac{1}{2} \varphi)}{\cos \frac{1}{2} \varphi (1 + 2 \sin^2 \frac{1}{2} \varphi)}.$$

a ďalej

$$\operatorname{tg} a = \frac{2 \operatorname{tg} \frac{1}{2} a}{1 - \operatorname{tg}^2 \frac{1}{2} a} = -\frac{\sin \varphi (3 + \sin^2 \varphi)}{\cos^3 \varphi} = -3 \operatorname{tg} \varphi - 4 \operatorname{tg}^3 \varphi$$

$$\sec a = \sqrt{1 + \operatorname{tg}^2 a} = \frac{1 + 3 \sin^2 \varphi}{\cos^3 \varphi} = 4 \sec^3 \varphi - 3 \sec \varphi.$$

Takže rovnica tetivy je:

$$\frac{y - b \operatorname{tg} \varphi}{x - a \sec \varphi} = \frac{b (-3 \operatorname{tg} \varphi - 4 \operatorname{tg}^3 \varphi) - b \operatorname{tg} \varphi}{a (4 \sec^3 \varphi - 3 \sec \varphi) - a \sec \varphi}$$

$$\frac{y - b \operatorname{tg} \varphi}{x - a \sec \varphi} = \frac{-b \operatorname{tg}^3 \varphi - b \operatorname{tg} \varphi}{a \sec^3 \varphi - a \sec \varphi}.$$

Z čoho vidno, že rovnici vyhovuje bod $(a \sec^3 \varphi, -b \operatorname{tg}^3 \varphi)$

$$\lambda = \frac{x - x_1}{x - x_2} = \frac{a \sec^3 \varphi - a (4 \sec^3 \varphi - 3 \sec \varphi)}{a \sec^3 \varphi - a \sec \varphi} = -3.$$

13. Řešil p. *Jan Kazimour*, VI. r., Písek.

Budiž $M (a \cos a, b \sin a)$ bod elipsy, $N (a \cos 3a, -b \sin 3a)$ druhý průsek tetivy s elipsou, $P (a \cos 9a, b \sin 9a)$ další průsek následující tetivy, $Q (a \cos 27a, -b \sin 27a)$ opět další atd., až poslední $T (a \cos 3^n a, (-1)^n \sin 3^n a) \equiv M (a \cos a, b \sin a)$. Jest tedy

$$\cos 3^n a = \cos a, \quad (-1)^n \sin 3^n a = \sin a.$$

Pro sudé n jest

$$3^n a = 2k\pi + a,$$

$$a = \frac{2k\pi}{3^n - 1},$$

pro liché n pak

$$3^na = 2k\pi - a,$$

$$a = \frac{2k\pi}{3^n + 1},$$

obecně tedy

$$a = \frac{2k\pi}{3^n - (-1)^n}.$$

14. Řešil p. *Karel Šilháček*, VII. r., Praha X.

Úloha žádá, aby

$$d^2 = a^2 (\cos \varphi - \cos 3\varphi)^2 + b^2 (\sin \varphi + \sin 3\varphi)^2 = \\ = 4 (a^2 \sin^2 \varphi \sin^2 2\varphi + b^2 \cos^2 \varphi \sin^2 2\varphi) = \max.$$

Derivací podle φ dostaneme:

$$a^2 (\sin^2 2\varphi + 4 \sin \varphi \cos 2\varphi) + b^2 (-\sin^2 2\varphi + 4 \cos^2 \varphi \cos 2\varphi) = 0,$$

při čemž bylo zkráceno výrazem $\sin \varphi \cos \varphi$, jenž dává maxima ve vrcholech. Zavedeme funkce jednoduchého úhlu a dělíme $\cos^4 \varphi$, načež

$$a^2 \operatorname{tg}^4 \varphi - 2e^2 \operatorname{tg}^2 \varphi - b^2 = 0, \operatorname{tg}^2 \varphi_{12} = \frac{e^2 \pm \sqrt{e^4 + a^2 b^2}}{a};$$

minus dává kořeny imaginární, takže

$$\operatorname{tg} \varphi_{12} = \pm \frac{1}{a} \sqrt{e^2 + \sqrt{e^4 + a^2 b^2}}.$$

Úhel tětivy s normálou nemá vlastního minima, poněvadž roste stále ve stejném smyslu. Může však míti hodnotu 0 nebo 180° . Poněvadž tětiva jest souměrná k tečně, nastane tento případ, když tečna (i normála totožná s tětivou) má sklon $\pm 45^\circ$, t. j., když

$$\frac{b}{a} \operatorname{cotg} \varphi = \pm 1, \operatorname{tg} \varphi = \pm \frac{b}{a}.$$

15. Řešil p. *Karel Šilháček*, VII. r., Praha X.Parametrické úhly v koncových bodech buďtež α, β .

Výrazy

$$d^2 = a^2 (\cos \beta - \cos \alpha)^2 + b^2 (\sin \beta - \sin \alpha)^2 = f(\alpha, \beta) \text{ a}$$

$$\operatorname{tg} \omega = \frac{-b/a \operatorname{cotg} \beta + b/a \operatorname{cotg} \alpha}{1 + b^2/a^2 \operatorname{cotg} \alpha \operatorname{cotg} \beta} = \frac{ab \sin(\beta - \alpha)}{a^2 \sin \alpha \sin \beta + b^2 \cos \alpha \cos \beta} = F(\alpha, \beta)$$

mají býti střídavě konstantní a extrémní. Zjednejme si derivace

$$d \cdot \frac{\partial d}{\partial \alpha} = a^2 \sin \alpha (\cos \beta - \cos \alpha) - b^2 \cos \alpha (\sin \beta - \sin \alpha),$$

$$d \cdot \frac{\partial d}{\partial \beta} = -a^2 \sin \beta (\cos \beta - \cos \alpha) + b^2 \cos \beta (\sin \beta - \sin \alpha),$$

$$\frac{1}{ab} (a^2 \sin \alpha \sin \beta + b^2 \cos \alpha \cos \beta)^2 \frac{\delta F}{\delta \alpha} =$$

$$= -a^2 \sin \beta [\cos(\beta - \alpha) \sin \alpha + \sin(\beta - \alpha) \cos \alpha] - \\ - b^2 \cos \beta [\cos(\beta - \alpha) \cos \alpha - \sin(\beta - \alpha) \sin \alpha] = -a^2 \sin^2 \beta - b^2 \cos^2 \beta,$$

$$\frac{1}{ab} (a^2 \sin \alpha \sin \beta + b^2 \cos \alpha \cos \beta)^2 \frac{\delta F}{\delta \beta} = a^2 \sin^2 \alpha + b^2 \cos^2 \alpha.$$

Determinant $\Delta = \begin{vmatrix} \frac{\delta f}{\delta \alpha} & \frac{\delta f}{\delta \beta} \\ \frac{\delta F}{\delta \alpha} & \frac{\delta F}{\delta \beta} \end{vmatrix}$ vymizí v těchto dvou případech:

a) $\cos \alpha = \cos \beta$, pročež $\sin \alpha = -\sin \beta$ (extrémy u hlavních vrcholů) zkrácený:

$$\begin{vmatrix} b^2 \sin 2\alpha & -b^2 \sin 2\alpha \\ -(a^2 \sin^2 \alpha + b^2 \cos^2 \alpha) & a^2 \sin^2 \alpha + b^2 \cos^2 \alpha \end{vmatrix} = 0.$$

d_{\min} při daném ω a ω_{\min} při daném d vypočtou se ze vztahu

$$\operatorname{tg} \frac{1}{2} \omega = \frac{b}{ad} \sqrt{4b^2 - d^2};$$

b) $\sin \alpha = \sin \beta$, $\cos \alpha = -\cos \beta$.

Extrémy při vedlejším vrcholu plynou z rovnice:

$$\operatorname{tg} \frac{1}{2} \omega = \frac{a}{bd} \sqrt{4a^2 - d^2}.$$

16. Řešil p. *Jaroslav Štěpán*, VII. r., Lipník n. B.

Danému svazku o středu S odpovídá zase svazek o středu P . Označíme-li kolmice z P d_k , kolmice z S δ_k ($\delta_k \perp d_k$), pak platí tyto vztahy:

$$\begin{aligned} \delta_k &= \delta_{k-1} \cdot \cos(k, k-1) + d_{k-1} \cdot \sin(k, k-1), \\ \delta_{k-1} &= \delta_k \cdot \cos(k, k-1) + d_k \cdot \sin(k, k-1). \end{aligned}$$

Z obou rovnic obdržíme

$$\delta_k - \delta_{k-1} = \frac{(d_{k-1} - d_k) \cdot \sin(k, k-1)}{1 + \cos(k, k-1)} = (\delta_{k-1} - \delta_k) \operatorname{tg} \frac{1}{2}(k, k-1).$$

Rozepíšeme-li tuto rovnici pro všechny dané indexy nezapomínajíce, že po indexu n následuje index 1, obdržíme vlevo nulu, vpravo součet tvaru

$$\sum_1^n d_k (\operatorname{tg} \frac{1}{2}(k+1, k) - \operatorname{tg} \frac{1}{2}(k, k-1)) = 0$$

nebo

$$\sum_1^n d_k \cdot \frac{\sin \frac{1}{2}[(k+1, k) - (k, k-1)]}{\cos \frac{1}{2}(k+1, k) \cos \frac{1}{2}(k, k-1)}$$

b) Platí:

$$\delta_k + \delta_{k-1} = \frac{(d_k + d_{k-1}) \sin(k, k-1)}{1 - \cos(k, k-1)} = (d_k + d_{k-1}) \operatorname{cotg} \frac{1}{2}(k, k-1).$$

Rozepíšeme-li tuto rovnici pro všechny dané indexy a sečteme-li ty rovnice, znásobené střídavě čísly $+1$ a -1 , bude zase vlevo 0, vpravo pak

$$\sum_{k=1}^{2n} (-1)^k d_k [\operatorname{cotg} \frac{1}{2}(k, k-1) - \operatorname{cotg} \frac{1}{2}(k+1, k)] = 0$$

a po úpravě

$$\sum_{k=1}^{2n} (-1)^k d_k \frac{\sin \frac{1}{2}[(k+1, k) - (k, k-1)]}{\sin \frac{1}{2}(k+1, k) \sin \frac{1}{2}(k-1, k)}$$

17. Řešil p. *Josef Bára*, VIII. rrg., Kralupy n. Vlt.
Každý člen zmenšíme vždy na nejbližší racionální odmocninu.

$$\varepsilon_n > 1 + 1 + 1 + 2 + \dots + [n^2 - (n-1)^2] (n-1) + n,$$

$$\varepsilon_n > 3 \cdot 1 + 5 \cdot 2 + \dots + (2n-1) (n-1) + n.$$

Předposlední člen můžeme psát $2[(n-1) + 1] (n-1)$.
Podobně ostatní členy:

$$\varepsilon_n > (2 \cdot 1 + 1) 1 + (2 \cdot 2 + 1) 2 + \dots + n,$$

$$\varepsilon_n > 2 \underbrace{[1 + 2^2 + 3^2 + \dots + (n-1)^2]}_s + 1 + 2 + 3 + \dots + (n-1) + n.$$

s (vypočteme známým způsobem)

$$= \frac{1}{3} (2n^3 - 3n^2 + n) \quad \varepsilon_n > \frac{1}{3} (4n^3 - 3n^2 + 5n)$$

a tím spíše

$$\frac{1}{3} (4n^3 - 3n^2 - n) < \varepsilon_n.$$

Členy zvětšíme na nejbližší racionální odmocniny:

$$\varepsilon_n < 1 + 3 \cdot 2 + 5 \cdot 3 + \dots + [n^2 - (n-1)^2] n,$$

$$\varepsilon_n < (2-1) 1 + (4-1) 2 + \dots + (2n-1) n,$$

$$\varepsilon_n < 2 \underbrace{(1 + 2^2 + 3^2 + \dots + n^2)}_s - (1 + 2 + 3 + \dots + n),$$

$$s = \frac{1}{3} (2n^3 + 3n^2 + n) \quad \varepsilon_n < \frac{1}{3} (4n^3 + 3n^2 - n).$$

18. Řešil p. *Karel Šilháček*, VII. r., Praha X.

Upravme

$$(n+1)! V = n + 1 - \frac{(n+1)n}{1 \cdot 2} + \frac{(n+1)n(n-1)}{1 \cdot 2 \cdot 3} - \dots \pm \frac{(n+1)!}{(n+1)!} =$$

$$= \binom{n+1}{1} - \binom{n+1}{2} + \binom{n+1}{3} - \dots \pm \binom{n+1}{n+1} =$$

$$= 1 - (1-1)^{n+1} = 1, \quad \text{takže } V_n = \frac{1}{(n+1)!}.$$

19. Řešil p. *Jan Kazimour*, VI. r., Písek.

Budiž U pata kolmice spuštěné z bodu Y na P , V pata kolmice spuštěné z bodu A na R . Pravoúhlé trojúhelníky AVX , YUX jsou shodné, neboť $\overline{AX} = \overline{XY}$, $\sphericalangle AXV = \sphericalangle YXU$ (úhly vřeholové). Jest tedy $\overline{AV} = \overline{YU}$, t. j. \overline{AV} rovná se vzdálenosti daných rovnoběžek P , Q .

Z toho konstruujeme: Nad \overline{AM} jako průměrem opišme kružnici k_1 , kolem bodu A kružnici k_2 poloměrem rovným vzdálenosti rovnoběžek P , Q . Průsečky obou kružnic jsou V_1 , V_2 . Spojnice MV_1 , resp. MV_2 je hledanou přímkou R . Úloha má tedy dvě řešení. (Pozn. Řešení jsou možná, pokud se oba kruhy protínají.)

20. Řešil p. *Karel Šilháček*, VII. r., Praha X.

Podle známé věty o ose úhlu v \triangle jest

$$\frac{b}{c} = \frac{b-m}{c-n} = \frac{m}{n}.$$

Napišme dále cosinovou větu o obou dílech trojúhelníků

$$h^2 + b^2 - 2hbc \cos \frac{1}{2} \alpha = (b-m)^2,$$

$$h^2 + c^2 - 2hc \cos \frac{1}{2}a = (c - n)^2$$

a vylučme $\cos \frac{1}{2}a$.

$$\text{Bude } b(n^2 - 2cn - h^2) = c(m^2 - 2bm - h^2).$$

Vyloučíme-li dále $b = mc/n$, dostaneme

$$c = \frac{h^2 + mn}{2m}, \quad b = \frac{h^2 + mn}{2n}, \quad a = b - m + c - n = \frac{(h^2 - mn)(m + n)}{2mn},$$

$$s = \frac{h^2(m + n)}{2m}, \quad s - a = \frac{1}{2}(m + n), \quad s - b = \frac{h^2 - m^2}{2n}, \quad s - c = \frac{h^2 - n^2}{2m},$$

$$P = \frac{h(m + n)}{4mn} \sqrt{(h^2 - m^2)(h^2 - n^2)},$$

$$\sin a = \frac{2h(m + n)}{(h^2 + mn)^2} \sqrt{(b^2 - m^2)(h^2 - n^2)},$$

$$\sin \beta = \frac{2hm}{h^4 - m^2n^2} \sqrt{(h^2 - m^2)(h^2 - n^2)}, \quad \sin \gamma = \frac{n}{m} \sin \beta.$$

Z fyziky.

1. Řešil p. Jan Šejvl, stúd. prům. školy, Jablonné nad Orlicí.

Případ a) vyjde jako speciální případu ad b). Sloupec vzduchu v rameni o průřezu o_1 mějíž výšku a a tlak rovný tlaku barometrickému p_0 měřenému v cm Hg.

Klesne-li píst o y , klesne hladina pod ním o $x < y$ a v druhém rameni stoupne rtuť o z takové, že $o_1x = o_2z$. Tlak sloupce vzduchového se zvýší:

$$p_0 o_1 a = p_0 (a - y + x),$$

$$p = \frac{a}{a - y + x} p_0.$$

a bude roven tlaku barometrickému zvětšenému o rozdíl výšek hladin rtuti t. j. $x + z$:

$$\frac{a}{a - y + x} p_0 = p_0 + x + \frac{o_1}{o_2} x,$$

$$\left(1 + \frac{o_1}{o_2}\right) x^2 + \left(p_0 + a - y + \frac{o_1}{o_2} a - \frac{o_1}{o_2} y\right) x - y p_0 = 0.$$

Vyhovuje jedině jeden kořen, a to pro znaménko $+$. Případ ad a) vyplyne z tohoto, položíme-li $o_1 = o_2$.

c) Ve všech ramenech ostatních stoupne hladina rtuti o totéž a můžeme tedy uvažovati pouze rameno jedno o průřezu $o = o_1 + o_2 + \dots + o_n$ a postupovati jako předešle.

2. Řešení autorovo.

Zvolíme-li základní hladinu, jež všude probíhá rtuť, a jsou-li h_k výšky rtuti v ramenech, platí $p_k + h_k = \text{const.}$

Pošine-li se k -tý píst o y_k , změní se odpovídající hladina rtuti o x_k . Pro nový tlak p'_k platí

$$p'_k a_k = (a_k - y_k + x_k) p'_k,$$

a zase pro všechna ramena

$$p'_k + h_k - x_k = u,$$

kde u je veličina nezávislá na indexu.

Ježto se objem kapaliny nezměnil, platí:

$$\Sigma o_k (h_k - x_k) = \Sigma o_k h_k,$$

tedy

$$\Sigma o_k x_k = 0.$$

Máme tedy

$$p'_k = \frac{p_k a_k}{a_k - y_k + x_k}, \quad \frac{p_k a_k}{a_k - y_k + x_k} + h_k - x_k = u.$$

Odtud pro x_k platí rovnice:

$$x_k^2 + x_k (a_k - y_k - h_k + u) - p_k a_k - (h_k - u)(a_k - y_k) = 0,$$

tedy

$$x_k = \frac{1}{2} \left\{ -(a_k - y_k - h_k + u) \pm \sqrt{(a_k - y_k - h_k + u)^2 + 4p_k a_k + 4(h_k - u)(a_k - y_k)} \right\}.$$

Dosazením do rovnice o zachování objemu obdržíme pro n rovnic

$$\Sigma o_k \left\{ -(a_k - y_k - h_k + u) + \sqrt{(a_k - y_k - h_k + u)^2 + 4p_k a_k + 4(h_k - u)(a_k - y_k)} \right\} = 0.$$

Hodnota tato pak dovoluje určit x_k a tím vše řešeno.

3. Řešení autorovo.

Je-li v rychlost ve dně, v_1 na horní hladině ve výšce h , dá zákon živé síly

$$\frac{1}{2} (v^2 - v_1^2) = hgs,$$

zákon kontinuity $ov = o_1 v_1$.

Odtud

$$v = \frac{o_1 v_1}{o} \quad \text{a} \quad v_1^2 \left(\frac{o_1^2}{o^2} - 1 \right) = 2sgh.$$

Je-li v_1 stále, zní zákon průřezu

$$o_1^2 = \frac{2hgs + v_1^2}{v_1^2} o^2.$$

4. Řešení autorovo.

Klesne-li hladina v horní nádobě o x , stoupne v dolní o $y = o_1 x / o_2$. Objem plynu v horní stoupne z $o_1 a$ na $o_1 (a + x)$, v dolní klesne s $o_2 c$ na $o_2 (c - y)$. Přetlak určující rychlost bude

$$(a - x)sg + p \frac{a}{a + x} - p' \frac{c}{c - y},$$

tedy rychlost

$$v = \sqrt{\frac{2}{s} \left\{ (a - x)sg + p \frac{a}{a + x} - p' \frac{c}{c - y} \right\}}.$$

Tok přestane, když

$$(a - x)sg + p \frac{a}{a + x} - p' \frac{o_2 c}{o_2 c - o_1 x} = 0.$$

5. Řešení autorovo.

Je-li v počátkovém postavení tlak z obou stran přepážky p_1, p_2 , bude $p_1 - p_2 = R(\cos \alpha - \cos \beta)$. Otočením trubice o φ otočí se rtuť o ψ . Objem bude $a + \psi - \varphi$ resp. $\beta + \varphi - \psi$, takže $p_1 a = p'_1 (a + \psi - \varphi)$, $p_2 \beta =$

$= p'_2(\beta + \varphi - \psi)$, tedy bude

$$p'_1 - p'_2 = R [\cos(\alpha + \varphi - \psi) - \cos(-\varphi + \beta + \psi)]$$

nebo po dosazení

$$\frac{p_1 \alpha}{\alpha + \varphi - \varphi} - \frac{p_2 \beta}{\beta + \varphi - \psi} = R [\cos(\varphi + \alpha - \psi) - \cos(\beta - \varphi + \psi)].$$

Aby byly hladiny stejně vysoko, musí být otočení rtuti $\psi = \frac{1}{2}(\beta - \alpha)$. Tedy pro stejnost hladin potřebné otočení φ dáno rovnicí:

$$\frac{p_1 \alpha}{\frac{1}{2}(\alpha - \beta) - \varphi} - \frac{p_2 \beta}{\frac{1}{2}(\alpha + \beta) + \varphi} = 2R \sin(\alpha + \beta + \varphi) \sin \frac{1}{2}(\alpha + \beta).$$

Ježto teď $p_1 - p_2 = 2R \sin \frac{1}{2}(\beta - \alpha) \sin \frac{1}{2}(\beta + \alpha)$,

platí konečně

$$\frac{p_1 \alpha}{\frac{1}{2}(\alpha + \beta) - \varphi} - \frac{p_2 \beta}{\frac{1}{2}(\alpha + \beta) + \varphi} = (p_1 - p_2) \frac{\sin(\alpha + \beta + \varphi)}{\sin \frac{1}{2}(\beta - \alpha)}.$$

6. Řešil p. Jan Kazimour, VI. r., Písek.

Budiž x vzdálenost pražce od jednoho konce struny, y od druhého. Po odstranění pražce bude

$$x - \Delta x + y - \Delta y = l,$$

při čemž

$$\Delta x = \frac{xP_1}{E}, \quad \Delta y = \frac{yP_2}{E},$$

P_1, P_2 jsou napětí obou částí struny, E modul pružnosti. Podle Taylorova vzorce jsou kmitočty obou částí struny

$$N_1 = \frac{1}{2x} \sqrt{\frac{P_1}{m}}, \quad N_2 = \frac{1}{2y} \sqrt{\frac{P_2}{m}},$$

značí-li m hmotu jednotky délky struny. Je tedy

$$P_1 = 4m N_1^2 x^2, \quad P_2 = 4m N_2^2 y^2,$$

$$\Delta x = \frac{4m}{E} N_1^2 x^2, \quad \Delta y = \frac{4m}{E} N_2^2 y^2,$$

$$x + y - \frac{4m}{E} (N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2) = l. \quad (1)$$

Po odstranění pražce má struna napětí P , jež velmi přibližně odpovídá prodloužení délky $l - \Delta x - \Delta y$ na délku l , takže

$$\Delta l = \frac{l \cdot P}{E} \doteq \frac{4m}{E} (N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2),$$

$$P \doteq \frac{4m}{l} (N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2).$$

Kmitočet celé struny po odstranění pražce jest

$$N = \frac{1}{2l} \sqrt{\frac{P}{m}}, \quad \text{takže} \quad N^2 = \frac{1}{l^2} (N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2). \quad (2)$$

Derivujeme rovnice (2) a (1) podle x :

$$(N^2)' = \frac{3}{l^2} (N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2 y'),$$

$$1 + y' - \frac{12m}{E} (N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2 y') = 0.$$

Položíme-li $(N^2)' = 0$, t. j. $N_1^2 x^2 + N_2^2 y^2 y' = 0$,

jest $1 + y' = 0$, t. j. $y' = -1$; $N_1^2 x^2 - N_2^2 y^2 = 0$,

$$\frac{x}{y} = \frac{N_2}{N_1}. \quad (3)$$

Utvoříme-li druhou derivaci N^2 podle x a dosadíme-li tam tento výsledek, snadno se přesvědčíme, že nastává minimum N .

7. Řešení autorovo.

Je-li x kólmá vzdálenost drátu od středu, řídí se vodivost drátu rovnicí:

$$y = \frac{1}{\rho_1 (\sqrt{R^2 - x^2} - \sqrt{a^2 - x^2})} + \frac{1}{\rho_2 (\sqrt{R^2 - x^2} + \sqrt{a^2 - x^2})}$$

Zavedeme $a^2 - x^2 = u^2$

$$y = \frac{1}{\rho_1 (\sqrt{R^2 - a^2 + u^2} - u)} + \frac{1}{\rho_2 (\sqrt{R^2 - a^2 + u^2} + u)}$$

Buď dále $u = \sqrt{R^2 - a^2} \sin \varphi$

$$\begin{aligned} y &= \frac{1}{\rho_1 \sqrt{R^2 - a^2} (\cos \varphi - \sin \varphi)} + \frac{1}{\rho_2 \sqrt{R^2 - a^2} (\cos \varphi + \sin \varphi)} = \\ &= \frac{1}{\sqrt{R^2 - a^2}} \left[\frac{1}{\rho_1 \sqrt{2} \cos (45^\circ + \varphi)} + \frac{1}{\rho_2 \sqrt{2} \cos (45^\circ - \varphi)} \right]. \end{aligned}$$

Když ještě zavedeme $y \sqrt{2} \sqrt{R^2 - a^2} = v$, $45^\circ + \varphi = \psi$,

půjde o extremum funkce

$$v = \frac{1}{\rho_1 \cos \psi} + \frac{1}{\rho_2 \sin \psi}$$

Odtud

$$\begin{aligned} v' &= \frac{\sin \psi}{\rho_1 \cos^2 \psi} - \frac{\cos \psi}{\rho_2 \sin^2 \psi} = 0, \\ v'' &= \frac{1}{\rho_1} \left(\frac{1}{\cos \psi} + \frac{2 \sin^2 \psi}{\cos^3 \psi} \right) + \frac{1}{\rho_2} \left(\frac{1}{\sin \psi} + \frac{2 \cos^2 \psi}{\sin^3 \psi} \right) = \\ &= \frac{1}{\rho_1} \frac{1 + \sin^2 \psi}{\cos^3 \psi} + \frac{1}{\rho_2} \frac{1 + \cos^2 \psi}{\sin^3 \psi}. \end{aligned}$$

Zmizení derivace vede na $\operatorname{tg} \psi = \sqrt[3]{\rho_1 / \rho_2}$.

Pro druhou derivaci obdržíme

$$\begin{aligned} v'' &= \frac{1}{\rho_1} \left(1 + \frac{\sqrt[3]{\rho_1^2}}{\sqrt[3]{\rho_1^2} + \sqrt[3]{\rho_2^2}} \right) \frac{(\sqrt[3]{\rho_1} + \sqrt[3]{\rho_2})^2}{\rho_2} + \\ &+ \frac{1}{\rho_2} \left(1 + \frac{\sqrt[3]{\rho_2^2}}{\sqrt[3]{\rho_1^2} + \sqrt[3]{\rho_2^2}} \right) \frac{(\sqrt[3]{\rho_1} + \sqrt[3]{\rho_2})^2}{\rho_1}, \\ v'' &= \frac{(\sqrt[3]{\rho_1} + \sqrt[3]{\rho_2})^2}{\rho_1 \rho_2} \cdot \frac{3(\sqrt[3]{\rho_1^2} + \sqrt[3]{\rho_2^2})}{\sqrt[3]{\rho_1^2} + \sqrt[3]{\rho_2^2}} = \frac{3}{\rho_1 \rho_2} (\sqrt[3]{\rho_1} + \sqrt[3]{\rho_2})^2 > 0. \end{aligned}$$

tedy jde o minimum

$$v = \frac{1}{\varrho_1} \sqrt{1 + \sqrt{\varrho_1^2/\varrho_2^2}} + \frac{1}{\varrho_2} \frac{\sqrt{\sqrt{\varrho_1^2} + \sqrt{\varrho_2^2}}}{\sqrt{\varrho_1}} =$$

$$= \sqrt{\sqrt{\varrho_1^2} + \sqrt{\varrho_2^2}} \left[\frac{1}{\varrho_1 \sqrt{\varrho_2}} + \frac{1}{\varrho_2 \sqrt{\varrho_1}} \right] = \frac{[\sqrt{\varrho_1^2} + \sqrt{\varrho_2^2}]^{\frac{3}{2}}}{\varrho_1 \varrho_2}$$

Vodivost je tedy $y = \frac{[\sqrt{\varrho_1^2} + \sqrt{\varrho_2^2}]^{\frac{3}{2}}}{\varrho_1 \varrho_2} \sqrt{2(\varrho_1^2 - a^2)}$, a odpor reciproká hodnota.

8. Řešení autorovo.

Mýdlová bublina poloměru r má přetlak $p - p_0 = 4T/r$.

Když se udělí náboj Q , má energii $\frac{1}{2} \frac{Q^2}{R}$. Vzroste-li poloměr o dR , bude energie $\frac{1}{2} \frac{Q^2}{r + dr}$. Tedy produkovaná práce je $dL = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{r^2} dr$. Tato práce odpovídá zvětšení objemu $dv = 4\pi r^2 dr$, je tedy elektrický mechanický tlak $\frac{dL}{dv} = p = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{4\pi r^4} = \frac{Q^2}{8\pi r^4}$.

Nábojem se zvětší bublina, vnitřní napětí se zmenší, takže

$$p_1 - p_0 = \frac{4T}{R} - \frac{Q^2}{8\pi R^4}$$

Při tom platí

$$(p_1 - e) R^3 = (p - e) r^3,$$

$$\left(p_0 - e + \frac{4T}{R} - \frac{Q^2}{8\pi R^4} \right) R^3 = \left(p_0 + \frac{4T}{r} - e \right) r^3$$

$$\text{nebo} \quad (p_0 - e) R^4 + 4TR^3 - \left(p_0 + \frac{4T}{r} - e \right) r^3 R - \frac{Q^2}{8\pi} = 0.$$

což je rovnice určující poloměr po nabití bubliny.

Při předpokladu, že změna poloměru náboje elektrického je malá, možno psát $R = r + dr$, zanedbat součin Tdr i mocniny dr , čímž vznikne $dr = \frac{Q^2}{3r^3(p_0 - e)} \cdot \frac{1}{8\pi}$. Pro $p_0 = 76 \text{ cm Hg}$, $e = 1.26 \text{ cm Hg}$ je $dr = 4.4 \cdot 10^{-7} \text{ cm}$.

9. Řešení autorovo.

Rovnice pro čočku zní: $\frac{n_1}{a} + \frac{n_2}{b} = \frac{n - n_1}{r_1} + \frac{n_2 - n}{r_2}$, a dá se psáti:

$$\frac{n_1}{a} + \frac{n_2}{b} = \frac{1}{g}. \text{ Přibereme } a + b = L, \text{ což vede na } \frac{n_1}{a} + \frac{n_2}{L - a} = \frac{1}{g} \text{ nebo}$$

$$a^2 - a[g(n_1 - n_2) + L] + n_1 g L = 0$$

$$a_{1,2} = \frac{1}{2} [g(n_1 - n_2) + L \pm \sqrt{g^2(n_1 - n_2)^2 + 2Lg(n_1 - n_2) + L^2 - 4n_1 g L}] =$$

$$= \frac{1}{2} [g(n_1 - n_2) + L \pm \sqrt{g^2(n_1 - n_2)^2 - 2Lg(n_1 + n_2) + L^2}].$$

Posun D roven: $D = \sqrt{g^2(n_1 - n_2)^2 - 2Lg(n_1 + n_2) + L^2}$.

$$\text{Odtud pro } g \text{ platí: } g^2(n_1 - n_2)^2 - 2Lg(n_1 + n_2) + L^2 - D^2 = 0,$$

$$g = \frac{L(n_1 + n_2) \pm \sqrt{L^2(n_1 + n_2)^2 - (L^2 - D^2)(n_1 - n_2)^2}}{(n_1 - n_2)^2} =$$

$$= \frac{L(n_1 + n_2) \pm \sqrt{4L^2n_1n_2 + D^2(n_1 - n_2)^2}}{(n_1 - n_2)^2}.$$

Pro výsledek je rozhodující dolní znamení.

Kdyby bylo $n_1 = n_2$, pak v čitateli, rozvineme

$$\frac{L(n_1 + n_2) - 2L\sqrt{n_1n_2} \left[1 + \frac{D^2(n_1 - n_2)^2}{8L^2n_1n_2} \right]}{(n_1 - n_2)^2} = \frac{L(\sqrt{n_1} - \sqrt{n_2})^2 - \frac{D^2(n_1 - n_2)^2}{4L\sqrt{n_1n_2}}}{(n_1 - n_2)^2} =$$

$$= \frac{L - \frac{D^2(\sqrt{n_1} + \sqrt{n_2})^2}{4L\sqrt{n_1n_2}}}{(\sqrt{n_1} - \sqrt{n_2})^2} = \frac{4L^2\sqrt{n_1n_2} - D^2(\sqrt{n_1} + \sqrt{n_2})^2}{4L\sqrt{n_1n_2}(\sqrt{n_1} + \sqrt{n_2})^2} =$$

$$= \frac{4L^2 - 4D^2}{4L \cdot 4} = \frac{L^2 - D^2}{4L}.$$

10. Řešil p. Karel Šilháček, VII. r., Praha X.

Moment setrvačnosti

$$K = \int_0^r [r \cdot \omega_1 \cdot dr \cdot s_1 \cdot r^2 + r \cdot \omega_2 \cdot dr \cdot s_2 \cdot r^2] dr = \frac{1}{2}\pi^4 (\omega_1 s_1 + \omega_2 s_2).$$

Vzdálenost těžiště oblouku od středu

$$x_0 = \frac{\int_0^{\frac{1}{2}\omega} r^2 \cdot d\varphi \cdot \cos \varphi}{\omega r} = \frac{2r \sin \frac{1}{2}\omega}{\omega}.$$

Vzdálenost těžiště výseče od středu $x_1 = \frac{4r \sin \frac{1}{2}\omega}{3\omega}$.

Direkční moment

$$D = \frac{r^3 \omega_1 s_1}{2} \cdot \frac{4r \sin \frac{1}{2}\omega_1}{3\omega_1} - \frac{r^3 \omega_2 s_2}{2} \cdot \frac{4r \sin \frac{1}{2}\omega_2}{3\omega_2} = \frac{2r^3}{3} (s_1 \sin \frac{1}{2}\omega_1 + s_2 \sin \frac{1}{2}\omega_2).$$

Redukovaná délka

$$l = \frac{K}{D} = \frac{3r}{8} \cdot \frac{\omega_1 s_1 + \omega_2 s_2}{s_1 \sin \frac{1}{2}\omega_1 + s_2 \sin \frac{1}{2}\omega_2} = \frac{3r}{8} \cdot \frac{\omega_1 (s_1 - s_2) + 2\pi s_2}{(s_1 - s_2) \sin \frac{1}{2}\omega_1}.$$

Podmínkou minima jest

$$(s_1 - s_2) \sin \frac{1}{2}\omega_1 - \frac{1}{2}\omega_1 (s_1 - s_2) \cos \frac{1}{2}\omega_1 - \pi s_2 \cos \frac{1}{2}\omega_1 = 0,$$

neboli $\operatorname{tg} \frac{1}{2}\omega_1 = \frac{1}{2}\omega_1 + \frac{\pi s_2}{s_1 - s_2}$, pro $s_1 : s_2 = 1 : 2$, $\operatorname{tg} \frac{1}{2}\omega_1 = \frac{1}{2}\omega_1 - 2\pi$

neboli $\operatorname{tg} \frac{1}{2}\omega_2 = \frac{1}{2}\omega_2 + \pi$.

Z této rovnice graficky nebo zkusmo

$$\omega_2 = 155^\circ 5', \quad \omega_1 = 204^\circ 55'.$$

Deskriptivní geometrie.

1. Řešil p. *VI. Bartošek*, VII. r., Olomouc.

Elipsu sestrojíme jako vržený stín koule, při rovnoběžném osvětlení, o poloměru vedlejší poloosy, která dotýká se v ohnisku F roviny elipsy. — V ohnisku F vztyčíme kolmici na rovinu elipsy a na ni naneseleme délku b ; koncový bod této úsečky je středem koule, jejíž vržený stín na rovinu elipsy je hledaná elipsa. Směr světelných paprsků určíme takto: z bodů M a N opišeme tečné kužely k té kouli, pak jeden kužel posuneme tak, aby jeho vrchol splynul s vrcholem druhého, čímž dostaneme dva rot. kužely o společném vrcholu, jichž osy nesplývají. Tyto kužely se pronikají v površkách, které udávají směr svět. paprsků. V obecném případě jsou možny 2 pronikové površky, tedy 4 možné svět. paprsky a tedy 4 řešení dané úlohy.

2. Řešil p. *Jan Šejvl*, stud. průmysl. školy, Jablonné nad Orlicí.

Rovina τ vedená vrcholem V rovnoběžně s rov. ρ jest rovinou tečnou. Opišme kol vrcholu V jako středu plochu kulovou, která na površkách VA , VB stanoví body A' , B' a jejíž stopou v rovině τ je kružnice k . Rovina tečná ke kružnici k proložená body A' , B' je kolmá k ose plochy. Stopou této roviny v rovině τ je tečna ke kružnici k vedená stopníkem spojnice $A'B'$.

3. Řešil p. *František Slonek*, VII. rg., Telč.

Body A a B nechť jsou středy koulí poloměru r . Pak rovina ρ , vedená rovnoběžně s rovinou t ve vzdálenosti r , (rovina ρ leží na téže straně od roviny t jako body A a B) seče obě koule v kružnicích, jejichž společné tečny jsou osami válcových ploch. Celkem 4 řešení.

4. Řešil p. *František Slonek*, VII. rg., Telč.

Na přímce a stanovíme bod A' , mající od bodu S vzdál. rovnou SA . Z bodu S spustíme kolmici na a . Osa hyperboloidu jest pak kolmá na rovinu rovnoběžnou se spojnicí AA' a kolmici. Rotací přímky a kolem této osy vytvoří se hledaná plocha.

5. Řešení autorovo.

Rovina podstavy dotýká se patrně koule K' soustředné s danou koulí K , jejíž poloměr je $r + v$ (neb $v - r$), značí-li r poloměr dané koule. Všechny takové roviny obalují kužel opsaný koulí K' , jehož vrchol je v bodě A . Budiž T bod dotyku roviny s koulí K' , pak $AT = \rho$ jest poloměr podstavy kužele. Abychom stanovili dotyčný bod na půdorysně, uvažme, že jest vzdálen od středu koule $d = \sqrt{\rho^2 + (r + v)^2}$, tedy jest na kružnici opsané na půdorysně ze středu S dané koule poloměrem d . Sestrojme nyní libovolnou rovinu σ , jež se dotýká koule K' a uvedené kružnice na π v libovolném bodu a otočme ji až, by procházela bodem A kol průměru koule kolmého k π . Snadno nyní sestrojíme kružnici podstavnou v rovině σ , aby procházela bodem A , dotýkala se půdorysny a měla střed v bodě T . Úloha je obecně čtyřznačná.

Seznam řešitelů úloh.

Josef Bára, VIII. rrg., Kralupy n. Vlt., m.: 1—13, 17—20; *Vladimír Bartošek*, VII. r., Olomouc, dg.: 1—5; *L'udovít Bunčák*, VIII. rg., Skalica Slov., m.: 4, 6, 7, 9, 19, dg.: 2—4; *Cyril Dřezga*, VI. rg., Místek, m.: 2, 3, 6, 9, 19, 20, f.: 1; *Jan Grünvald*, VII. rrg., Ústí n. L., m.: 1—12, 19, 20; *Jan Hodinář*, V. r., Lipník n. B.,

m.: 2, 3, 6, 18, 19; *Andělín Hrubý*, VII. a r.; Mor. Ostrava, m.: 1, 2, 4, 6, 9, 19, 20, dg.: 1—5; *Jan Kazimour*, VI. r., Písek, m.: 1—15, 17—20, f.: 1—10; *Arnošt Knöpflmacher*, VI. rg., Trenčín, m.: 1—3, 6—9, 12, 16—20; *Štěfan Schwarz*, VIII. rrg., Nové Mesto n. Váhom, m.: 1—15, 17—20, f.: 1, 2, 4, 6, dg.: 2, 3, 4; *František Slonek*, VII. rg., Telč, m.: 4, 8, 19, dg.: 1—4; *Stanislav Synek*, VII. r., Praha II., m.: 9, 19; *Jan Šejvl*, stud. průmysl. školy, Jablonné n. Orlicí, m.: 1—7, 10, dg.: 1—5; *Jaroslav Štěpán*, VII. r., Lipník n. B., m.: 1—9, 11—20, f.: 2—4, 7, 9, 10; *Karel Šilháček*, VII. r., Praha X., m.: 1—20, f.: 1—5, 7, 9, 10.

Udělení cen.

Redakce, přihlížejíc k jakosti a počtu řešení, přisoudila těmto řešitelům ceny, vypsané výborem Jednoty československých matematiků a fyziků:

Z matematiky:

První cenu obdrží: *Jan Kazimour*, VI. r. v Písku, druhé ceny *Štěfan Schwarz*, VIII. rrg. v Nov. Meste nad Váhom. *Jaroslav Štěpán*, VII. r. v Lipníku.

Z fyziky:

Obdrží cenu *Jan Kazimour*, VI. r. v Písku.

Z deskriptivní geometrie:

Obdrží cenu *Jan Šejvl*, stud. průmysl. školy v Jablonném n. O.

Z fondu Jaromíra Mareše:

Ceny obdrží: *Karel Šilháček*, VII. r. v Praze X, jakož i *Bohdan Kaisler*, žák V. a třídy obecné školy chlapecké v Českých Budějovicích, označený správou školy za nejlepšího počtáře.

Doplňky a opravy:

- Str. 50 řádek 16 zdola místo řádu čti řádku.
- Str. 110 řádek 5 zdola místo Virouneta čti Véronneta.
- Str. 110 řádek 4 zdola místo Arano čti Avanc.
- Str. 111 řádek 2 zhora místo okolí čti obilí.
- Str. 111 řádek 18 zdola místo za čti a.
- Str. 112 řádek 2 zdola místo Mores čti Moses.