

Jaroslav Doležal

Věta Dandelinova a její aplikace. [II.]

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 40 (1911), No. 2, 237--244

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/122405>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1911

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>

Věta Dandelinova a její aplikace.

Napsal prof. Jaroslav Doležal.

(Dokončení.)

Můžeme tedy položit ještě 2 další podmínky, aby rovina řezu byla úplně určena.

Jedná-li se však o řez parabolický daného parametru p , jest poloha osy této paraboly v osovém řezu kužele určité stanovena; obalují pak výslední roviny zcela určitou rotační plochu kuželovou sousou s danou. Má-li tedy v tomto případě úloha býti určitou, nutno položit ještě jednu podmínku.

Jako další položeme si úlohu:

3. Danou kuželosečkou proložit rotační kužel dané výšky d (resp. o daném úhlu osového řezu ω).

Pan prof. Jos. Káral řešil tuto úlohu v 1. čísle roč. XXXVII. tohoto časopisu v článku:

„Společné tečny dvou kuželoseček“ na str. 85. a násl. známým způsobem pomocí stanovení geom. místa vrcholů takových kuželů²⁾ danou kuželosečkou proložených.

Pokusíme se rozřešiti předloženou úlohu jiným způsobem.

Budiž \overline{ab} hlavní osa, \overline{fg} ohnisková vzdálenost dané kuželosečky, v vrchol, α úhel při základně, ω úhel při vrcholu osového řezu a d výška kužele; je-li dále p parametr dané kuželosečky, jest dle rovnice (4)

$$d = p \cdot \operatorname{tg} \alpha = p \cdot \operatorname{cotg} \frac{\omega}{2},$$

odkudž
$$\operatorname{cotg} \frac{\omega}{2} = \frac{d}{p}, \operatorname{tg} \frac{\omega}{2} = \frac{p}{d}.$$

Úhel $\frac{\omega}{2}$ lze na základě tohoto výrazu zcela jednoduše zobraziti (obr. 6), i jest pak vrchol v hledaného rotačního kužele průsečíkem přímky $P \parallel \overline{ab}$ ve vzdálenosti d , obsažené v hlavní rovině souměrnosti dané kuželosečky s kruhovým obloukem K nad tětívou \overline{ab} a nad středovým úhlem $asb = 360^\circ - 2\omega$, obsaženým v téže hlavní rovině souměrnosti.

²⁾ Viz na př. přednášky prof. K. Pelze z deskriptivní geometrie na české technice.

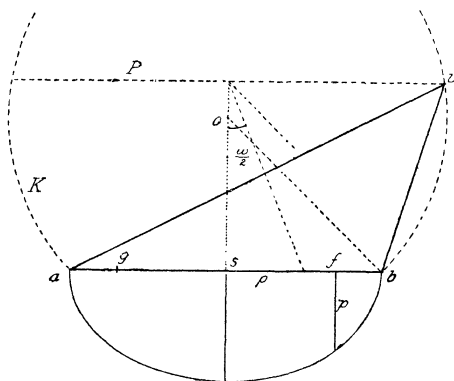
Úloha jest *jednoznačná*, ježto možné 4 výslední kužele jsou *shodny*.

Ještě jednodušší jest řešení, má-li hledaný kužel míti při vrcholu osového řezu *určitý úhel* ω . Potom jest jeho výška d z rov. (4)

$$d = p \cotg \frac{\omega}{2},$$

a konstrukce vrcholu v se shoduje s předešlou.

Obr. 6.



Má-li na př. *ellipsou* $E(a, b)$ proložen býti rotační kužel *pravouhelný*, vychází z rovnice (4) jeho *výška*

$$v = p \cdot \cotg 45^\circ = p = \frac{b^2}{a}.$$

Kdyby se jednalo o kužel *rovnostranný*, pak obdobně

$$v = p \cdot \cotg 30^\circ = p \cdot \sqrt{3} = \frac{b^2 \sqrt{3}}{a}.$$

a t. pod.

Vzdálí-li se vrchol kužele v do nekonečna, vznikne rotační válec; svírá-li jeho strana s s rovinou kuželosečky úhel $\gamma = 90^\circ - \beta$

(obr. 5.), jest patrně

$$\cos \gamma = \sin \beta = \frac{e}{a},$$

jak uvedli jsme v úloze 2.

Patrně zároveň, ježto $\sin \beta < 1$, že lze *rotační válec proložit toliko elipsou*.

Položme si dále za úlohu:

4. Stanoviti osy (parametr) vrženého stínu koule.¹⁾

Volme při centrálném osvětlení zdroj světla s i střed koule o v průmětně druhé. Koule daná o poloměru r dotýkej se první průmětny v bodu f (ohnisku), a je-li \overline{kf} průměr kolmý ku I. průmětně, již zvolíme za *rovinu vrženého stínu*, jest vržený stín g bodu k druhým ohniskem vrženého stínu; budiž dále $\overline{III} = 2a$ hlavní osa, $\overline{IIIIV} = 2b$ osa vedlejší, $\overline{fg} = 2e$ ohnisková vzdálenost, $p = \frac{b^2}{a}$ parametr vrženého stínu, $\sphericalangle \omega$ úhel při vrcholu světelného kužele, $\sphericalangle \gamma$, $\sphericalangle \delta$ úhly při vrcholech I, II trojúhelníka III .

Mimo poloměr koule r budiž dána *poloha zdroje světla s* vzdálenostmi: $\overline{sm} = d$ od roviny stínu, a $\overline{so} = s$ od středu koule.

Veďme $\overline{kl} \perp \overline{fm}$ i jest (obr. 7.)

$$\Delta gfk \sim kls$$

pročež

$$\overline{gf} : \overline{fk} = \overline{kl} : \overline{ls}$$

čili

$$2e : 2r = \sqrt{s^2 - (d-r)^2} : (d-2r)$$

odkudž ihned

$$e = \frac{r}{d-2r} \sqrt{(s+d-r)(s+r-d)}.$$

Dale, jak patrně z obrazce, jest

$$\overline{fI} = a + e = r \cdot \cotg \frac{\gamma}{2}, \quad \overline{fII} = a - e = r \cdot \cotg \frac{\delta}{2},$$

pročež

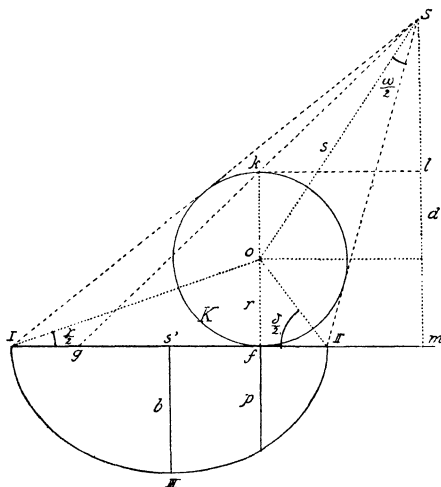
$$b^2 = a^2 - e^2 = (a+e)(a-e) = r^2 \cotg \frac{\gamma}{2} \cotg \frac{\delta}{2}.$$

¹⁾ Upozorňujeme zde na pěkný článek o téžte tematě od p. prof. V. Hubnera, uveřejněný v tomto časopise, roč. XXXIV.

Však v úloze 2. našich úvah nalezli jsme

$$b^2 = \frac{d^2 \cos^2 \alpha}{\sin(\alpha - \beta) \cdot \sin(\alpha + \beta)} = \frac{d^2 \cdot \sin^2 \frac{\omega}{2}}{\sin \gamma \sin \delta}.$$

Obr. 7.



Znásobením vychází

$$b^4 = \frac{d^2 r^2 \cdot \sin^2 \frac{\omega}{2}}{4 \sin^2 \frac{\gamma}{2} \sin^2 \frac{\delta}{2}}, \text{ tedy } b^2 = \frac{d r \cdot \sin \frac{\omega}{2}}{2 \sin \frac{\gamma}{2} \sin \frac{\delta}{2}}.$$

Z poslední rovnice vypočteme

$$\sin \frac{\gamma}{2} \cdot \sin \frac{\delta}{2} = \frac{d r}{2 b^2} \cdot \sin \frac{\omega}{2},$$

a spojením s druhým výrazem pro b^2

$$\cos \frac{\gamma}{2} \cdot \cos \frac{\delta}{2} = \frac{b^2}{r^2} \cdot \sin \frac{\gamma}{2} \sin \frac{\delta}{2} = \frac{d}{2 r} \cdot \sin \frac{\omega}{2},$$

načež

$$\cos \frac{\gamma + \delta}{2} = \sin \frac{\omega}{2} = \frac{d}{2} \cdot \sin \frac{\omega}{2} \left(\frac{1}{r} - \frac{r}{b^2} \right).$$

tedy

$$2b^2 r = d(b^2 - r^2),$$

odkudž posléze

$$b = r \cdot \sqrt{\frac{d}{d - 2r}}.$$

Ježto výraz pro vedlejší poloosu b nezávisí na vzdálenosti zdroje světelného od středu koule, nalézáme tím zajímavou větu:

Zůstává-li výška zdroje světelného nad rovinou vrženého stínu koule stálou, zůstává stálou též vedlejší (imaginární) poloosa stínu vrženého.

Parametr vrženého stínu

$$p = d \cdot \operatorname{tg} \frac{\omega}{2} = \frac{dr}{\sqrt{s^2 - r^2}} = \frac{dr}{\sqrt{(s+r)(s-r)}}.$$

Pro hlavní poloosu a máme rovnice

$$a = b^2 + e^2, a = \frac{b^2}{p},$$

jež vedou k témuž výsledku

$$a = \frac{r}{d - 2r} \cdot \sqrt{(s+r)(s-r)}.$$

Aby stín vržený byl *reálným*, stačí vzhledem k výrazům pro a a p , aby bylo

$$s > r,$$

t. j., aby zdroj světla byl vně koule.

Je-li $d = 2r$, jest $a = b = e = \infty$, avšak parametr stínu

$$p = \frac{dr}{\sqrt{(s+r)(s-r)}}$$

zůstává *určitým*; stín vržený jest *parabolický*.

Je-li $d > 2r$, jsou *obě poloosy reálné a konečné*, stín vržený jest *eliptický*.

Je-li $d < 2r$, *poloosa vedlejší b stává se imaginárnou*, vržený stín jest *hyperbolický*.

Vzdálí-li se zdroj světla s do nekonečna $d = s = \infty$, nastává případ *osvětlení geometrálného*. Svírá-li v tom pří-

padě směr světla s rovinou stínu úhel γ , jest, jak jsme shledali v úloze 3. a 2.,

$$\cos \gamma = \frac{e}{a};$$

poloosa vedlejší

$$b = r \cdot \sqrt{\frac{d}{d - 2r}} = r \cdot \sqrt{\frac{1}{1 - \frac{2r}{d}}} = r,$$

a dále

$$b^2 = a^2 - e^2 = a^2 \sin^2 \gamma,$$

tedy

$$a = \frac{r}{\sin \gamma}, \quad p = \frac{b^2}{a} = r \cdot \sin \gamma.$$

Můžeme stanovit také výraz pro číselnou výstřednost ε stínu vrženého. Jest pak

$$\varepsilon = \frac{e}{a} = \sqrt{\frac{(s + r - d)(s - r + d)}{(s + r)(s - r)}};$$

při osvětlení geometrálném

$$\varepsilon = \cos \gamma.$$

Nedotýká-li se koule roviny stínu, a je-li vzdálenost zdroje světla od roviny stínu d' , jest nový stín vržený ku předešlému *podobný a podobně položený* vzhledem ku středu světla s . Jsou-li tedy poloosy tohoto nového stínu vrženého a' , b' , parametr p' , výstřednost e' , jest patrně

$$\frac{a'}{a} = \frac{b'}{b} = \frac{e'}{e} = \frac{p'}{p} = \frac{d'}{d};$$

lze tedy délky ty stanovití užitím nalezených vzorců.

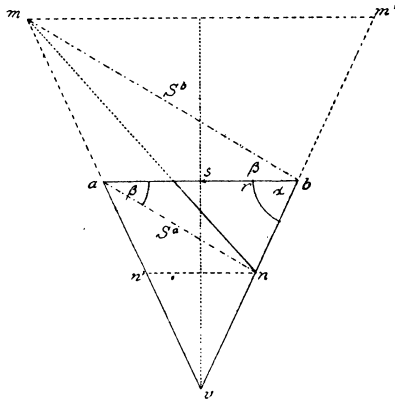
Budiž naší další úlohou:

5. Stanoviti osy stínu vrženého dovnitř dutého kužele rotačního při osvětlení geometrálném.

Směr světla S zvolme v II. průmětně, rovnoramenný $\triangle abv$ ve II. průmětně nechať jest *osovým řezem* kužele, strana kužele $\overline{av} = \overline{bv} = s$, poloměr kruhové hrany $\overline{ao} = \overline{bo} = r$, úhel strany s rovinou kruhové hrany $\sphericalangle vab = \sphericalangle vba = \alpha$, úhel směru světla s rovinou kruhové hrany $\sphericalangle van = \sphericalangle vmb = \beta$.

Jest pak vržený stín n bodu a dovnitř kužele *nejnižším* bodem, vržený stín m bodu b dovnitř kužele (ideální stín) *nejvyšším* bodem vrženého stínu, takže $\overline{mn} = 2a$ jest jeho hlavní osa.

Vržený stín oblouku hrany kruhové dovnitř kužele může býti jen *elliptický*, ježto existuje jen při $\sphericalangle \beta < \alpha$.



Obr. 8.

Označme dále úseky na stranách obrysových $\overline{vm} = n$, $\overline{vn} = m$ a učiňme $\overline{nn'} \parallel \overline{ab}$, $\overline{mm'} \parallel \overline{ab}$ (obr. 8.), i bude $\overline{mn'} = \overline{m'n} = 2e =$ ohniskové vzdálenosti *elliptického stínu* (řezu), $\triangle mn'n$ pak *charakteristickým* \triangle *stínu* (řezu).

Z $\triangle vna$, vmb vychází, položíme-li

$$\sphericalangle vna = \alpha + \beta = \delta, \quad \sphericalangle vmb = \alpha - \beta = \gamma,$$

$$m = s \cdot \frac{\sin \gamma}{\sin \delta}, \quad n = s \cdot \frac{\sin \delta}{\sin \gamma},$$

tedy

$$m \cdot n = s^2,$$

a dále

$$\begin{aligned} n - m = 2e &= \frac{s(\sin^2 \delta - \sin^2 \gamma)}{\sin \gamma \sin \delta} \\ &= \frac{s(\sin \delta + \sin \gamma)(\sin \delta - \sin \gamma)}{\sin \gamma \sin \delta}, \\ 2e &= \frac{s \cdot \sin 2\alpha \sin 2\beta}{\sin(\alpha + \beta) \cdot \sin(\alpha - \beta)}. \end{aligned}$$

V lichoběžníku $mm'nn'$ označme $\overline{mm'} = z_1$, $\overline{nn'} = z_2$, i jest, jak známo,

$$z_1 \cdot z_2 = (2a)^2 - (2e)^2,$$

tedy

$$b^2 = a^2 - e^2 = \frac{z_1 \cdot z_2}{4}.$$

Avšak

$$z_1 = 2m \cdot \cos \alpha, \quad z_2 = 2n \cdot \cos \alpha,$$

pročež

$$b^2 = mn \cos^2 \alpha = s^2 \cos^2 \alpha,$$

tedy

$$b = s \cdot \cos \alpha = r.$$

Délka vedlejší poloosy b nezáleží na směru světla. Nalézáme tedy novou zajímavou větu:

Nechť jest směr světelných paprsků jakýkoli, ba dokonce i úhel strany rotačního kužele s rovinou kruhové jeho hrany jakýkoli, jest vedlejší poloosa stínu vrženého obloukem hrany základné dovnitř kužele stálá, a sice rovna poloměru kruhové hrany kužele.

Hlavní poloosu stínu vrženého dovnitř nelze vyjádřiti jednoduchým výrazem; jest

$$a = \sqrt{e^2 + b^2} = s \cdot \sqrt{\left[\frac{\sin 2\alpha \sin 2\beta}{\sin(\alpha + \beta) \cdot \sin(\alpha - \beta)} \right]^2 + \cos^2 \alpha}.$$