

František Velíšek

Plochy s isothermicko-konjugovaným systémem čar majících za sférický obraz čáry aequidistantní

*Časopis pro pěstování matematiky a fyziky*, Vol. 44 (1915), No. 1, 16--24

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/122393>

## Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1915

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>

## Plochy s isothermicko-konjugovaným systémem čar majících za sférický obraz čáry aequidistantní.

Fr. Velíšek.

Na plochách pozitivní křivosti existuje nekonečně mnoho systémů čar, pro které forma

$$Ddu^2 + 2D'dudv + D''dv^2$$

nabývá tvaru isothermického, t. j. kdy platí

$$D = D'', \quad D' = 0. \quad (1)$$

Označíme-li lin. element koule  $d\sigma$ , plochy uvažované pak  $ds$ , bude

$$\begin{aligned} d\sigma^2 &= e'du^2 + 2f'dudv + g'dv^2, \\ ds^2 &= Edu^2 + 2Fdudv + Gdv^2. \end{aligned} \quad (2)$$

Zavedeme-li dle podmínky úlohy

$$e' = 1, \quad g' = 1, \quad f' = \sqrt{eg} \cos w = \cos w,$$

dávají známé relace pro sférické zobrazení

$$E = \frac{D^2}{\sin^2 w}, \quad F = -\frac{D^2 \cos w}{\sin^2 w}, \quad G = \frac{D^2}{\sin^2 w}. \quad (3)$$

Rovnice Codazziho se v tomto případě redukuje na

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial v} \left( \frac{D}{\sin w} \right) + \frac{\cos w}{\sin w} \frac{D}{\sin w} w_v - \frac{1}{\sin w} \frac{D}{\sin w} w_u &= 0, \\ \frac{\partial}{\partial u} \left( \frac{D}{\sin w} \right) - \frac{1}{\sin w} \frac{D}{\sin w} w_v + \frac{\cos w}{\sin w} \frac{D}{\sin w} w_u &= 0, \end{aligned}$$

neb

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial v} \lg \frac{D}{\sin w} &= -\frac{\cos w}{\sin w} w_v + \frac{w_u}{\sin w}, \\ \frac{\partial}{\partial u} \lg \frac{D}{\sin w} &= \frac{w_v}{\sin w} - \frac{\cos w}{\sin w} w_u. \end{aligned} \quad (4)$$

Z rovnic (4) jde z podmínky integrability relace

$$\frac{\partial}{\partial u} \frac{w_u}{\sin w} = \frac{\partial}{\partial v} \frac{w_v}{\sin w},$$

již možno psáti ve tvaru

$$\frac{\partial^2}{\partial u^2} \lg tg \frac{w}{2} = \frac{\partial^2}{\partial v^2} \lg tg \frac{w}{2}.$$

Označíme-li  $f$ ,  $\varphi$  funkce argumentu  $u + v$ , resp.  $u - v$ , jest integrálem poslední rovnice

$$tg \frac{w}{2} = f \cdot \varphi,$$

z čehož jde

$$\cos w = \frac{1 - f^2 \varphi^2}{1 + f^2 \varphi^2}, \quad \sin w = \frac{2f\varphi}{1 + f^2 \varphi^2}. \quad (5)$$

Poněvadž pak lin. element  $d\sigma$  leží na kouli poloměru 1, dává výraz pro křivost totální formy

$$du^2 + 2 \cos w \, du \, dv + dv^2$$

relaci

$$w_{uv} + \sin w = 0. \quad (6)$$

Z rovnic (5) obdržíme

$$w_u = 2 \frac{f\varphi' + f'\varphi}{1 + f^2 \varphi^2},$$

$$w_{uv} = 2 \frac{(1 + f^2 \varphi^2)(f''\varphi - f\varphi'') - 2f\varphi(f'^2 \varphi^2 - f^2 \varphi'^2)}{(1 + f^2 \varphi^2)^2}.$$

Pro tyto hodnoty dává rovnice (6)

$$(1 + f^2 \varphi^2)(f''\varphi - f\varphi'') - 2f\varphi(f'^2 \varphi^2 - f^2 \varphi'^2) + f\varphi(1 + f^2 \varphi^2) = 0, \quad (7)$$

kterýžto výraz musí býti splněn identicky, jelikož  $f$ ,  $\varphi$  nejsou na sobě závislé.

Píšeme-li poslední rovnici ve tvaru

$$\frac{f''}{f} - \frac{\varphi''}{\varphi} + f\varphi^2 f'' - f^2 \varphi \varphi'' - 2f'^2 \varphi^2 + 2f^2 \varphi'^2 + f^2 \varphi^2 + 1 = 0,$$

obdržíme derivováním dle  $(u + v)$

$$\frac{f'''}{f} - \frac{f'f''}{f^2} + ff''' \varphi^2 - 2ff'\varphi\varphi'' - 3f'f''\varphi^2 + 4ff'\varphi'^2 + 2ff''\varphi^2 = 0,$$

další derivací dle  $(u - v)$  pak

$$ff'''\varphi\varphi' - ff'\varphi\varphi''' - 3f'f''\varphi\varphi' + 3ff'\varphi'\varphi'' + 2ff'\varphi\varphi' = 0.$$

Za předpokladu  $f' \neq 0$ ,  $\varphi' \neq 0$  plyne z rovnice poslední

$$\frac{f'''}{f'} - 3 \frac{f''}{f} = k - 1, \quad \frac{\varphi'''}{\varphi'} - 3 \frac{\varphi''}{\varphi} = 1 + k,$$

z čehož dostaneme integraci

$$f'' = \frac{1-k}{2} f + k_1 f^3, \quad \varphi'' = -\frac{1+k}{2} \varphi + k_2 \varphi^3,$$

při čemž  $k_i$  značí konstanty. Dosadíme-li tyto hodnoty do rovnice vzniklé ze (7) derivací dle  $(u + v)$ , obdržíme

$$2\varphi'^2 = k_2 \varphi^4 - k\varphi^2 - \varphi^2 - k_1,$$

dosazením pak do rovnice ze (7) vzniklé derivací dle  $(u - v)$

$$2f'^2 = k_1 f^4 - kf^2 + f^2 - k_2,$$

pro kteréžto hodnoty dává levá strana rovnice (7) po redukcí hodnotu 4.

Suppose  $f' \neq 0$ ,  $\varphi' \neq 0$  jest tudíž nemožnou.

Budiž  $\varphi' = 0$ , tedy  $\varphi = \text{konst.}$ ; možno pak bez újmy obecnosti klásti  $\varphi = 1$ . Rovnice (7) dává v tomto případě

$$(1 + f^2) f'' - 2ff'^2 + f(1 + f^2) = 0,$$

z čehož jde integrací, značí-li  $k$  integrační konstantu

$$f' = \sqrt{(1 + f^2)(1 + k + kf^2)}. \quad (8)$$

Pro

$$g_2 = \frac{16k^2 + 16k + 1}{12k^2}, \quad g_3 = \frac{(2k + 1)(32k^2 + 32k - 1)}{216k^3}$$

jde pro  $f$  výraz

$$f = \frac{1}{2} \frac{p' [\sqrt{k}(u + v)]}{p [\sqrt{k}(u + v)] + \frac{2k + 1}{6k}}, \quad (8^*)$$

kde

$$\begin{aligned} p'^2 &= 4(p - e_1)(p - e_2)(p - e_3) \\ &= 4 \left( p + \frac{2k + 1}{6k} \right) \left( p - \frac{2k + 1 + 6\sqrt{k^2 + k}}{12k} \right) \left( p - \frac{2k + 1 - 6\sqrt{k^2 + k}}{12k} \right), \end{aligned}$$

klademe-li k vůli stručnosti

$$p [\sqrt{k}(u + v)] = p.$$

Rovnice (4) dávají

$$\frac{\partial}{\partial u} \lg \frac{D}{\sin w} = \frac{2ff'}{1+f^2}, \quad \frac{\partial}{\partial v} \lg \frac{D}{\sin w} = \frac{2ff'}{1+f^2},$$

tudíž integrací

$$D = 2f,$$

nepřehlízíme-li k multiplikační konstantě. Pro tyto hodnoty jde z rovnic (3)

$$E = G = (1 + f^2)^2, \quad F = f^2 - 1,$$

pro totální křivost plochy pak

$$K = \frac{D^2}{EG - F^2} = \frac{1}{(1 + f^2)^2}.$$

Abychom obdrželi pravouhlé souřadnice plochy, na níž systém uvažovaný jest isothermicko-konjugovaný, nutno řešiti rovnice

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \Theta}{\partial u^2} - \frac{\partial^2 \Theta}{\partial v^2} &= \left[ \begin{Bmatrix} 11 \\ 1 \end{Bmatrix} - \begin{Bmatrix} 22 \\ 1 \end{Bmatrix} \right] \frac{\partial \Theta}{\partial u} + \left[ \begin{Bmatrix} 11 \\ 2 \end{Bmatrix} - \begin{Bmatrix} 22 \\ 2 \end{Bmatrix} \right] \frac{\partial \Theta}{\partial v}, \\ \frac{\partial^2 \Theta}{\partial u \partial v} &= \begin{Bmatrix} 12 \\ 1 \end{Bmatrix} \frac{\partial \Theta}{\partial u} + \begin{Bmatrix} 12 \\ 2 \end{Bmatrix} \frac{\partial \Theta}{\partial v} \end{aligned}$$

plynoucí z rovnic pro druhé parc. derivace souřadnic (Bianchi, Vorlesungen über Differentialgeometrie 1910, str. 88) s ohledem na

$$D = D'', \quad D' = 0,$$

při čemž Christoffel-ovy symboly mají hodnoty

$$\begin{aligned} \begin{Bmatrix} 11 \\ 1 \end{Bmatrix} &= \frac{2ff'}{1+f^2}, \quad \begin{Bmatrix} 22 \\ 1 \end{Bmatrix} = \frac{2ff'}{1+f^2}, \quad \begin{Bmatrix} 12 \\ 1 \end{Bmatrix} = \frac{f'}{f}, \quad \begin{Bmatrix} 12 \\ 2 \end{Bmatrix} = \frac{f'}{f}, \\ \begin{Bmatrix} 22 \\ 1 \end{Bmatrix} &= 0, \quad \begin{Bmatrix} 11 \\ 2 \end{Bmatrix} = 0. \end{aligned}$$

Redukují se tudíž rovnice pro souřadnice na výrazy

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \Theta}{\partial u^2} - \frac{\partial^2 \Theta}{\partial v^2} &= \frac{2ff'}{1+f^2} \left( \frac{\partial \Theta}{\partial u} - \frac{\partial \Theta}{\partial v} \right) \\ \frac{\partial^2 \Theta}{\partial u \partial v} &= \frac{f'}{f} \left( \frac{\partial \Theta}{\partial u} + \frac{\partial \Theta}{\partial v} \right). \end{aligned} \quad (9)$$

Snadno ukážeme, že systém tento připouští simultanní řešení o  $6 - 2 = 4$  integračních konstantách. Označíme-li druhé a

první parc. derivace  $\Theta$  resp.  $r, s, t, p, q$ , obdržíme

$$\begin{aligned} \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^3} &= \frac{f' + 3f^2 f''}{f(1+f^2)} r + \frac{4f^2 f'' + 3f^4 f''' - 2ff'^2 - 6f^3 f'^2 + f''}{f(1+f^2)^2} p \\ &+ \frac{f'' - 2ff'^2 - f^4 f''' + 2f^3 f'^2}{f(1+f^2)^2} q = \frac{f'(1+3f^2)}{f(1+f^2)} r \\ &- \frac{3f^2 + 1}{1+f^2} p + \frac{f^2 - 1}{f^2 + 1} q, \end{aligned}$$

$$\frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^2 \partial v} = \frac{f''}{f} (p+q) + \frac{f''}{f} r = (2k + 2kf^2 + 1)(p+q) + \frac{f'}{f} r,$$

přihlízejíce při derivacích k rovnicím (8) a (9). Pro hodnoty tyto jest podmínka integrability

$$\frac{\partial}{\partial u} \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^2 \partial v} = \frac{\partial}{\partial v} \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^3}$$

identicky splněna. Sestrojíme-li tedy k totálním diff. rovnicím

$$\begin{aligned} d\Theta &= pdu + qdv, \\ dp &= rdu + sdv, \\ dq &= sdu + tdv, \\ dr &= \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^3} du + \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^2 \partial v} dv \end{aligned}$$

odpovídající systém parc. lin. rovnic diferenciálních prvního řádu

$$\begin{aligned} \frac{\partial f}{\partial u} + p \frac{\partial f}{\partial \Theta} + r \frac{\partial f}{\partial p} + s \frac{\partial f}{\partial q} + \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^3} \frac{\partial f}{\partial r} &= 0, \\ \frac{\partial f}{\partial v} + q \frac{\partial f}{\partial \Theta} + s \frac{\partial f}{\partial p} + t \frac{\partial f}{\partial q} + \frac{\partial^3 \Theta}{\partial u^2 \partial v} \frac{\partial f}{\partial r} &= 0, \end{aligned}$$

splňuje tento podmínky Jacobiho. Rovnice (9) dávají tudíž řešení o 4 konstantách, kteréžto řešení obdržíme snadno též z rovnic původních. Dává totiž rovnice první (9) po zavedení nových proměnných vztahy

$$\begin{aligned} u + v &= \alpha, \quad u - v = \beta \\ \frac{\partial^2 \Theta}{\partial \alpha \partial \beta} &= \frac{ff'}{1+f^2} \frac{\partial \Theta}{\partial \beta}, \end{aligned}$$

a tedy integrací, píšeme-li rovnici tuto ve tvaru

$$\frac{\partial}{\partial \alpha} \lg \frac{\partial \Theta}{\partial \beta} = \frac{\partial}{\partial \alpha} \lg \sqrt{1 + f^2},$$

$$\Theta = \sqrt{1 + f^2} \varphi(u - v) + f_1(u + v).$$

Rovnice druhá v systému (9) skýtá pak pro tuto hodnotu  $\Theta$

$$\frac{ff'' + f^3f'' - f'^2 - 2f^2f'^2}{(1 + f^2)^{3/2}} \varphi - \sqrt{1 + f^2} \varphi'' + f'_1 - \frac{2ff'_1}{f} = 0,$$

neb, poněvadž

$$ff'' + f^3f'' - f'^2 - 2f^2f'^2 = -(1 + k)(1 + f^2)^2,$$

$$f'_1 - \frac{2ff'_1}{f} - \sqrt{1 + f^2} [\varphi'' + (k + 1)\varphi] = 0.$$

Musí tudíž býti

$$\varphi'' + (k + 1)\varphi = k_2, \quad f'_1 - \frac{2ff'_1}{f} - k_2 \sqrt{1 + f^2} = 0,$$

z čehož jde dále integrací

$$\varphi = k_3 \cos \sqrt{k + 1}(u - v) + k_4 \sin \sqrt{k + 1}(u - v) + \frac{k_2}{k + 1},$$

$$f'_1 = f^2 \left[ k_5 + k_2 \int \frac{\sqrt{1 + f^2}}{f^2} dx(u + v) \right], \quad (10)$$

při čemž  $k_i$  značí konstanty.

Vzhledem na rovnici (8\*) obdržíme

$$\frac{1 + f^2}{f^2} = \frac{4(p - e_1)^2 + p'^2}{p'^2} = \frac{p - e_1 + (p - e_2)(p - e_3)}{(p - e_2)(p - e_3)}$$

$$= \frac{\left(p + \frac{4k - 1}{12k}\right)^2}{(p - e_2)(p - e_3)}.$$

Klademe-li

$$p + \frac{4k - 1}{12k} = m(p - e_2) + n(p - e_3),$$

dostaneme

$$m(e_2 - e_3) = \frac{\sqrt{k + 1} + \sqrt{k}}{2\sqrt{k}}, \quad n(e_2 - e_3) = \frac{\sqrt{k + 1} - \sqrt{k}}{2\sqrt{k}},$$

tedy pomocí výrazů pro  $e_1, e_2, e_3$

$$m = \frac{\sqrt{e_3 - e_1}}{e_2 - e_3}, \quad n = \frac{\sqrt{e_2 - e_1}}{e_2 - e_3},$$

$$p + \frac{4k - 1}{12k} = \frac{\sqrt{e_2 - e_1}}{e_2 - e_3} (p - e_2) + \frac{\sqrt{e_2 - e_1}}{e_2 - e_3} (p - e_3),$$

$$\int \frac{\sqrt{1 + f^2}}{f^2} d(u + v) = \frac{2}{e_2 - e_3} \int \left[ \sqrt{e_3 - e_1} \sqrt{\frac{p - e_2}{p - e_3}} \frac{p - e_1}{p'} \right. \\ \left. + \sqrt{e_2 - e_1} \sqrt{\frac{p - e_3}{p - e_2}} \frac{p - e_1}{p'} \right] d(u + v)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{k} (e_2 - e_3)^2} \left[ \sqrt{e_3 - e_1} \sqrt{\frac{p - e_2}{p - e_3}} - \sqrt{e_2 - e_1} \sqrt{\frac{p - e_3}{p - e_2}} \right],$$

použijeme-li výrazu

$$\int \frac{p - e_1}{p'} d(u + v) = \frac{1}{4\sqrt{k} (e_2 - e_3)} \lg \frac{p - e_2}{p - e_3}.$$

Rovnice (10) lze pak psát

$$\varphi = k_3 \cos \sqrt{k + 1} (u + v) + k_4 \sin \sqrt{k + 1} (u + v) + \frac{k_2}{k + 1},$$

$$f'_1 = k_5 f^2 + \frac{k_2}{4\sqrt{k} (e_2 - e_3)^2} \left[ \sqrt{e_3 - e_1} \sqrt{\frac{p - e_2}{p - e_3}} \right. \\ \left. - \sqrt{e_2 - e_1} \sqrt{\frac{p - e_3}{p - e_2}} \right] f^2,$$

při čemž výraz pro  $f'_1$  se snadno dále integruje.

Pro souřadnice  $x, y, z$  dané plochy stačí vzít 3 lin. neodvislá partikulární řešení  $\Theta$  daného rovnici

$$\Theta = \sqrt{1 + f^2} \varphi + f_1.$$

Položíme-li  $k_2 = k_4 = k_5 = 0$ , resp.  $k_2 = k_3 = k_5 = 0$ , resp.  $k_2 = k_3 = k_4 = 0$ , dostaneme, nehledíme-li k multiplikatívním konstantám,

$$x = \sqrt{1 + f^2} \cos \sqrt{k + 1} (u + v)$$

$$y = \sqrt{1 + f^2} \sin \sqrt{k + 1} (u + v)$$

$$z = \int f^2 d(u + v),$$



kde značí

$$\begin{aligned}\sqrt{1+f^2} &= \frac{p + \frac{4k-1}{12k}}{\sqrt{p-e_1}} = \frac{\sqrt{e_3-e_1}(p-e_2) + \sqrt{e_2-e_1}(p-e_3)}{(e_2-e_3)\sqrt{p-e_1}}, \\ \int f^2 d(u+v) &= \int \frac{(p-e_2)(p-e_3)}{p-e_1} d(u+v) \\ &= \int \left[ p + e_1 + \frac{(e_1-e_2)(e_1-e_3)}{p-e_1} + e_1 \right] d(u+v) \\ &= e_1(u+v) - \frac{1}{\sqrt{k}} \left[ \frac{\sigma' \sqrt{k}(u+v)}{\sigma \sqrt{k}(u+v)} + \frac{\sigma'_1 \sqrt{k}(u+v)}{\sigma_1 \sqrt{k}(u+v)} \right].\end{aligned}$$

Redukce funkcí eliptických nastává pro  $k=0$ ,  $k=-1$ .  
Pro  $k=0$  dává rovnice (8)

$$f' = \sqrt{1+f^2},$$

tedy

$$2f = e^{(u+v)} - e^{-(u+v)}.$$

Z rovnic (10) jde

$$\varphi = k_3 \cos(u-v) + k_4 \sin(u-v) + k_2$$

$$f'_1 = k_5 f^2 + k_2 f^2 \int \frac{\sqrt{1+f^2}}{f^2} d(u+v).$$

Volíme-li konstanty pro partikulární řešení jako dříve, dostaneme souřadnice plochy ve tvaru

$$x = \sqrt{1+f^2} \cos(u-v), \quad y = \sqrt{1+f^2} \sin(u-v),$$

$$z = \int f^2 d(u+v),$$

kde značí

$$\sqrt{1+f^2} = \frac{e^{u+v} + e^{-(u+v)}}{2},$$

$$\int f^2 d(u+v) = \frac{1}{8} [e^{2(u+v)} - 4 - e^{-(u+v)}].$$

Zcela analogicky obdrželi bychom plochu pro  $k=-1$ .

Dodatkem poznamenáváme, že při použití Lelievreovy transformace

$$\xi = \sqrt{1+f^2} X, \quad \eta = \sqrt{1+f^2} Y, \quad \zeta = \sqrt{1+f^2} Z,$$

kde  $X, Y, Z$  značí cosiny úhlů normály plochy, jsme vedeni na rovnici pro určení  $\xi, \eta, \zeta$  tvaru

$$\frac{\partial^2 \Theta}{\partial u^2} + \frac{\partial^2 \Theta}{\partial v^2} = 2k(1 + 2f^2) \Theta;$$

3. partikulární řešení lineárně neodvislá dávají  $\xi, \eta, \zeta$ , z nichž určí se souřadnice  $x, y, z$  vztahy

$$\frac{\partial x}{\partial u} = \begin{vmatrix} \eta & \xi \\ \frac{\partial \eta}{\partial v} & \frac{\partial \xi}{\partial v} \end{vmatrix}, \quad \frac{\partial x}{\partial v} = - \begin{vmatrix} \eta & \xi \\ \frac{\partial \eta}{\partial u} & \frac{\partial \xi}{\partial u} \end{vmatrix}.$$

## Jak strojit plochu druhého stupně danou sedmi rovinami tečnými a dotyčným bodem v jedné z nich.

Od prof. Vinc. Jarolímka.

K řešení této úlohy jest třeba několika vět z geometrie polohy, jež klademe v čelo své úvahy.

Z theorie svazku kuželoseček, jenž dán buď základními body  $a, b, c, d$ , známa jest věta:

*a) Přímky, z nichž každá prochází jedním základním bodem, protínají kuželosečky svazku v bodových řadách projektivních. Body homologické leží na téže kuželosečce. Procházejí-li na př. přímky  $P_1, P_2$  dvěma různými základními body svazku,  $P_1$  bodem  $a$ ,  $P_2$  bodem  $b$ , protínají se svazkem kuželoseček v řadách perspektivních; mají tyto samodružný bod v průsečíku  $(P_1 P_2)$ , jímž, jako každým bodem vůbec, prochází také určitá křivka svazku. Střed perspektivný leží na spojnici ostatních dvou bodů základních  $\overline{cd}$ .*

Procházejí-li však přímky  $P_1, P_2$  tímž bodem základním, jsou řady jejich toliko prostěprojektivné, nikoli perspektivné, leč by v tom bodě dva základní body se sjednocovaly, na př.  $a \equiv b$ , tedy všechny křivky svazku v něm navzájem se dotýkaly.

*β) Duální pak věta, platná pro osnovu kuželoseček, jest tato:*