

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

Úlohy

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 3 (1874), No. 5, 278--288

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/123234>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1874

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>

ÚLOHY.

I. Z matematiky.

Řešení úlohy 13.

(Podává dr. F. J. Studnička.*)

Poněvadž tu obě paraboly homologickými body na sebe připadají, bude

$$x^2 + y^2 = r^2,$$

tedy i

$$x + yy' = r \frac{dr}{dx},$$

což když dosadíme do známých rovnic**)

$$(\xi - x)^2 + (\eta - y)^2 = r^2,$$

$$\xi - x + (\eta - y)y' + r \frac{dr}{dx} = 0,$$

vede k jednodušším rovnicím

$$\xi^2 + \eta^2 - 2x\xi - 2y\eta = 0, \quad (1)$$

$$\xi + \eta y' = 0; \quad (2)$$

vyločíme-li tedy z těchto rovnic a z rovnice příslušné trochoidy, zde tedy z rovnice cissoidy

$$\eta^2 = \frac{\xi^2}{2a - \xi}$$

veličiny ξ a η , obdržíme diferenciální rovnici hledané půdice.

*) Úloha tato nebyla dosud řešena, ač již v 1. sešitu I. ročníku byla předložena; aby se nevedla dále, podal jsem tuto řešení sám.

***) Viz *Studnička* „Základové vyšší matematiky.“ Díl III. pag. 83. vkorec (36) a (37).

Z rovnice (1) a (2) jde obyčejným řešením

$$\xi = -\frac{2y'(y - xy')}{1 + y'^2},$$

$$\eta = \frac{2(y - xy')}{1 + y'^2}$$

načež dosazením těchto hodnot do rovnice (3) obdržíme po krátké redukci

$$a + yy' - xy'^2 = 0, \quad (4)$$

Abychom určili integrál této rovnice, derivujeme napřed podle x , načež obdržíme

$$\frac{dy'}{dx}(y - 2xy') = 0$$

a tudíž buď

$$\frac{dy'}{dx} = 0,$$

z čehož jde

$$y' = C,$$

neb $y - 2xy' = 0$, z čehož jde $y' = \frac{y}{2x}$.

Dosadíme-li první hodnotu za y' do rovnice (4), bude

$$a + Cy - C^2x = 0$$

rovnice přímky, jejíž obálkou jest hledaná půdice; derivujeme-li tedy podle C , bude

$$y - 2Cx = 0$$

a vyloučíme-li z obou těchto rovnic proměnný parametr C , povstane

$$y^2 = -4ax$$

co rovnice obálky, kteráž tu patrně jest obyčejnou *parabolou*, jak v úloze této bylo vytknuto.

Dosadíme-li druhou hodnotu za y' do rovnice (4), obdržíme patrně tentýž výsledek, z čehož zároveň jde na jevo, že při úlohách druhu tohoto se obdrží řešení co *jednotlivý* integrál bez integrování, jakž *Magnus* již poznamenal.

Řešení úlohy 41.

(Podal *B. Bečka*, abiturient v Písku.)

Hodnota neznámé veličiny jest tu soujenná a sice

$$x = \frac{1}{2} + \frac{i}{\sqrt{2}} \operatorname{arctg} \sqrt{7}.$$

(Tutéž úlohu řešil *A. Hanzlovský*, žák VIII. tř. g. v Písku.)

Řešení úlohy 38.

(Podal *Aug. Hanzlovský.*)

Dvacátý člen řady jest tu

$$29120 x^{12} u^3.$$

(Tutéž úlohu řešil *B. Bečka.*)

Řešení úlohy 39.

(Podal *B. Bečka.*)

Placeno tu ze sta 19424.

(Tutéž úlohu řešil *A. Hanzlovský.*)

Řešení úlohy 43.

(Podal *A. Sucharda, technik.*)

Předložená funkce poskytuje

$$\text{maximum pro } x = 0, y = \frac{a}{2},$$

$$\text{minimum „ } x = \pm a, y = -\frac{3}{2} a.$$

Křivka touto rovnicí vyjádřená poskytuje *dvoujné* body *tři*, v nichž tečny uzavírají s osou úseček úhly, jichž trigonometrické tangenty vyjádřeny čísly $\pm\sqrt{\frac{4}{3}}$, $\pm\sqrt{\frac{4}{3}}$, $\pm\sqrt{\frac{2}{3}}$; body tyto jsou:

$$x = +a, -a, 0,$$

$$y = 0, 0, a.$$

(Tutéž úlohu řešil *B. Bečka*, a *V. Hübner, technik.*)

Řešení rovnice 45.

(Zaslal *Bohumil Bečka.*)

Zavedeme-li označení

$$2\beta = \sqrt[3]{1 + \sqrt{\frac{19}{27}}} + \sqrt[3]{1 - \sqrt{\frac{19}{27}}}$$

$$2\gamma = \left(\sqrt[3]{1 + \sqrt{\frac{19}{27}}} - \sqrt[3]{1 - \sqrt{\frac{19}{27}}} \right) \sqrt{3},$$

budou kořeny příslušné rovnice

$$\alpha^3 - 3\alpha^2 + \alpha - 1 = 0,$$

jak snadno se podle známých pravidel vypočte,

$$\begin{aligned} \alpha_1 &= 1 + 2\beta, \\ \alpha_2 &= 1 - \beta + i\gamma, \\ \alpha_3 &= 1 - \beta - i\gamma, \end{aligned}$$

načež integrál předložené rovnice diferenciální zkrácené jest

$$y = (C_1 \cos \gamma x + C_2 \sin \gamma x) e^{(1-\beta)x} + C_3 e^{(1+2\beta)x};$$

abychom určili doplněk, zaveďme do úplné rovnice

$$y = A e^x,$$

načež obdržíme pro neurčitý koeficient hodnotu

$$A = -\frac{1}{2},$$

takže doplněk k integrálu předešlému jest

$$-\frac{1}{2} e^x,$$

což se i variací stálých obdrží.

(Tutéž úlohu řešil *K. Brož*, filosof.)

Řešení úlohy 48.

(Podává *Al. Strnad*, asistent na české polytechnice.)

Rovnice křivky K^{2n+1} v soustavě dané bude zníti

$$\sum_{r=0}^{2n+1} A_r x^{2n-r+1} y^r = A x^n y^n,$$

parametr u bodu (x, y) dán jest pak rovnicí

$$u = \frac{y}{x}.$$

Vyjádříme-li naopak souřadnice x a y parametrem u , obdržíme

$$x = \frac{A u^n}{\sum_{r=0}^{2n+1} A_r u^r}, \quad y = \frac{A u^{n+1}}{\sum_{r=0}^{2n+1} A_r u^r}.$$

Přímka $ax + by + 1 = 0$ protíná danou křivku ve $2n+1$ bodech, jichž parametry $u_1, u_2 \dots u_{2n+1}$ jsou kořeny rovnice

$$a A u^n + b A u^{n+1} + \sum_{r=0}^{2n+1} A_r u^r = 0.$$

Píšeme-li tuto ve tvaru rozvinutém

$$\begin{aligned} A_{2n+1} u^{2n+1} + A_{2n} u^{2n} + \dots + (b A + A_{n+1}) u^{n+1} + (a A + A_n) u^n + \dots \\ \dots + A_1 u + A_0 = 0, \end{aligned}$$

poznáme, že dle známých vlastností součinitelů v rovnicích vyšších stupňů jest

$$\Sigma(u)_1 = -\frac{A_{2n}}{A_{2n+1}} = c_1,$$

$$\Sigma(u)_2 = \frac{A_{2n-1}}{A_{2n+1}} = c_2,$$

⋮

$$\Sigma(u)_{n-1} = (-1)^{n-1} \frac{A_{n+2}}{A_{2n+1}} = c_{n-1},$$

$$\Sigma(u)_{n+2} = (-1)^{n+2} \frac{A_{n-1}}{A_{2n+1}} = c_{n+2},$$

⋮

$$\Sigma(u)_{2n+1} = -\frac{A_0}{A_{2n+1}} = c_{2n+1},$$

kdež $c_1, c_2 \dots c_{n-1}, c_{n+2}, \dots c_{2n+1}$ jsou patrně veličiny od polohy přímky neodvislé. Členy $\Sigma(u)_n$ a $\Sigma(u)_{n+1}$ činí patrně výminku, neboť jest

$$\Sigma(u)_n = (-1)^n \frac{bA + A_{n+1}}{A_{2n+1}}$$

$$\Sigma(u)_{n+1} = (-1)^{n+1} \frac{aA + A_n}{A_{2n+1}}.$$

Řešení úlohy 49. *)

(Zaslal *M. Fischer*, žák VII. třídy gymn. v Jindřichovu Hradci.)

Výhoda ona bude obnášeti zlatých

$$S = 1000 [1 \cdot 03^2 + 1 \cdot 03^4 + \dots + 1 \cdot 03^{50}]$$

aneb sečteme-li tuto řadu,

$$S = 1000 \frac{1 \cdot 03^{52} - 1 \cdot 03^2}{1 \cdot 03^2 - 1} = 58948 \text{ zl. } 86\frac{1}{2},$$

jichž hodnota nynější podlé známého vzorce jest

$$K = \frac{S}{1 \cdot 03^{50}} = 13446 \text{ zl. } 62 \text{ kr.}$$

*) Na str. 143 má státi „Úloha 49. a 50. místo 46. a 47.“

(Tutéž úloho řešili: *J. Prieher*, žák VIII. tř. česk. gymn. v Českých Budějovicích, *Fr. Šafránek*, žák VIII. tř. real. gymn. v Táboře.)

Úloha 53.

Znásobíme-li první tři členy arithmetické řady, jejíž $d = \frac{3}{2}$, obdržíme $113\frac{3}{4}$; jak velký jest první člen?

Úloha 54.

Měří-li plocha trojúhelníku $24 \square'$, poloměr kruhu vepsaného $2'$ opsaného $5'$ jak velký jest obvod jeho?

Úloha 55.

Kdy jest v Praze astronomický soumrak nejkratší a jak dlouho tu trvá?

II. Z fyziky.

Řešení úlohy 12.

(Podává Dr. *F. J. Studnička*.)

Značí-li v rychlost bodu hmotného ve vzdálenosti r od středu přitažnosti síly F , bude tu především, podle dané podmínky

$$v = \frac{\mu}{r^n},$$

načež podle známého vzorce všeobecného

$$d(v^2) = -2Fdr$$

snadno si derivováním zjednáme

$$F = \frac{n\mu^2}{r^{2n+1}},$$

čímž určen zákon, jímž se síla přitažná F řídí.

Abychom určili dráhu, použijme známého vzorce

$$v^2 = \frac{x^2 dr^2}{r^4 d\beta^2} + \frac{x^2}{r^2} = \frac{\mu^2}{r^{2n}}, \quad (1)$$

načež jednoduchým přeložením členů povstane

*) Poněvadž se nikdo nepokusil o řešení těchto úloh z I. roč. tohoto časopisu, provedl jsem je sám, aby se dále nevedly.

$$\frac{\mu^2 - \kappa^2 r^{2n-2}}{\kappa^2} = \frac{r^{2n-4} dr^2}{d\beta^2}$$

aneb odmocníme-li a položíme-li

$$r^{n-2} dr = \frac{dr^{n-1}}{n-1},$$

$$(n-1) d\beta = \frac{\kappa dr^{n-1}}{\sqrt{\mu^2 - \kappa^2 r^{2(n-1)}}},$$

z čehož jde integrováním

$$(n-1)\beta = \text{arc sin } \frac{\kappa r^{n-1}}{\mu} - \text{arc sin } \frac{\kappa a^{n-1}}{\mu},$$

značí-li a vzdálenost bodu pro $\beta = 0$.

Rovná-li se ve zvláštním případě $n = \frac{1}{2}$, obdržíme pomocí vzorce (1) rovnici *kuželosečky*, rovná-li se konečně $n = 1$, rovnici *exponenciální spirálky*, jakž snadno možno se přesvědčiti.

Řešení úlohy 13.

Jsouli a , x vzdálenosti od středu přitažnosti v době $T=0$ a $T=t$, značí-li pak κ míru odporu, bude podle známého pravidla

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{\mu}{x^3} + \frac{\kappa v^2}{x^3};$$

znásobíme-li na obou stranách $2 \frac{dx}{dt}$, povstane

$$dv^2 = d\left(\frac{1}{x^2}\right) [\mu - \kappa v^2],$$

aneb rozloučíme-li proměnné,

$$d\left(\frac{1}{x^2}\right) = \frac{dv^2}{\mu - \kappa v^2},$$

z čehož jde integrováním

$$\frac{1}{x^2} = -\frac{l(\mu - \kappa v^2)}{\kappa} + C,$$

kdež C značí integrační stálou; poněvadž pro $x = a$ platí $v = 0$ bude zároveň

$$\frac{1}{a^2} = -\frac{l\mu}{\kappa} + C,$$

taktéž odečtením obou rovnic povstane

$$\kappa \left(\frac{1}{x^2} - \frac{1}{a^2} \right) = l \frac{\mu}{\mu - \kappa v^2}$$

aneb

$$e^{-\kappa \left(\frac{1}{x^2} - \frac{1}{a^2} \right)} \stackrel{20}{=} 1 - \frac{\kappa}{\mu} v^2,$$

z čehož konečně jde hledaný zákon

$$v^2 = \frac{\mu}{\kappa} \left[1 - e^{-\kappa \left(\frac{1}{x^2} - \frac{1}{a^2} \right)} \right],$$

z něhož patrně, že pro $x = 0$ platí $v = \frac{\mu}{\kappa}$.

Řešení úlohy 14.

Euler provedl ve své mechanice (I. pag. 220) všeobecně úlohu tuto takto:

Značí-li a , x a F totéž co dříve a φ hutnost ústředí, kteráž tu jest funkcí vzdálenosti x , bude podobně, jako při předešlé úloze,

$$v \frac{dv}{dx} = -F + \varphi v^2;$$

násobíme-li tedy na obou stranách integračním faktorem $2e^{-\int \varphi dx}$ obdržíme

$$d \left(v^2 e^{-2 \int \varphi dx} \right) = -2 e^{-2 \int \varphi dx} F dx,$$

z čehož jde integrováním

$$v^2 e^{-2 \int \varphi dx} = -2 \int e^{-2 \int \varphi dx} F dx + C;$$

poněvadž pro $x = a$ jest $v = 0$, bude

$$0 = -A + C,$$

značí-li

$$A = \int_0^{x-a} X$$

$$X = 2 \int_0^x e^{-2 \int \varphi dy} F dx,$$

takže vyloučením integrační stálé C obdržíme konečně

$$v = e^{\int \varphi dx} \sqrt{A - X} = \frac{dx}{dt}$$

a z toho řešením podle t

$$dt = \frac{dx}{e^{\int \varphi dx} \sqrt{A-X}}.$$

Položíme-li tedy pro zjednodušení

$$\frac{dx}{e^{\int \varphi dx}} = \frac{dX}{P}, \quad (1)$$

obdržíme pro určení času prostého pádu vzorec

$$t = \int_0^A \frac{dX}{P \sqrt{A-X}}.$$

Aby výraz na pravé straně nezávisel na původní vzdálenosti a neb v tomto případě na A , nutno, aby za integračním znamením byla veličina stupně 0-tého podle A , X a dX , z čehož jde, že P musí býti stejnoměrnou funkcí stupně $1/2$ -tého, takže možná položit

$$P = \frac{1}{\beta} \sqrt{X},$$

kdež značí β veličinu stálou. Na to obdržíme z rovnice (1)

$$\beta \frac{dX}{\sqrt{X}} = e^{-\int \varphi dx} dx,$$

aneb poněvadž X a x stanou se současně 0,

$$2\beta \sqrt{X} = \int_0^x e^{-\int \varphi dx} dx;$$

dosadíme-li pak do rovnice této za X pravou hodnotu a zmocníme-li obdržíme dále

$$8\beta^2 \int_0^x e^{-2\int \varphi dx} F dx = \left\{ \int_0^x e^{-\int \varphi dx} dx \right\}^2,$$

z čehož jde differencováním a řešením podlé F

$$F = \frac{1}{4\beta^2} e^{\int \varphi dx} \int_0^x e^{-\int \varphi dx} dx.$$

Jak patrně jest všeobecný výraz tento, jímž vyjádřena jest síla přitažná F , velmi složitý i v našem případě zvláštním; velké zjednodušení povstane pro

$$\varphi = \beta,$$

jelikož tu pak pro ústředí stejnorodé se obdrží

$$F = \frac{1}{4\beta^3} (e^{\beta x} - 1).$$

Řešení úlohy 15.

Značí-li p kolmicí spuštěnou s polu na tečnu vedenou k bodu dráhy, v němž se těleso právě nachází, platí všeobecně

$$pv = k, \quad (1)$$

$$F = \frac{k^2 dp}{p^3 dr}. \quad (2)$$

Jest-li tedy rovnice spirálky logaritmické

$$a \log r = \vartheta,$$

bude, jak o této křivce známo,

$$\tan \beta = a,$$

kdež β jest veličina stálá, ana značí úhel, jež uzavírá tečna s průvodičem; pročež jest tu zároveň

$$p = r \sin \beta = \frac{ar}{\sqrt{1+a^2}}.$$

takže pomocí této hodnoty ze vzorce (2) obdržíme

$$F = \frac{k^2 (1+a^2)}{a^2 r^3}.$$

Abychom odstranili k , považme, že pro

$$r = r_0 \text{ jest } v = v_0,$$

načež ze vzorce (1) obdržíme snadno

$$k = \frac{ar_0 v_0}{\sqrt{1+a^2}}$$

a tudíž ze vzorce předposledního pro sílu přitažnou výraz

$$F = \frac{r_0^2 v_0^2}{r^3}.$$

Abychom určili rychlost v , použijme vzorce (1) a dosaďme do něho za k a p známé již hodnoty; obdržímeť tu

$$v = \frac{r_0 v_0}{r},$$

jakž *Newton* již ustanovil v klassickém spisu svém „*Principia*“ (lib. I. prop. 9.)

Řešení úlohy 27.

(Zaslal *Sallabašev*, technik.)

V prvním případě nutno míti 60·45, v druhém 4·37 sil koňských.

Řešení úlohy 42. (44.)

(Podal *K. Neumann*, žák VII. třídy v. real. škol v Praze.)Hledaný tu poměr jest $1 : 2 \cdot 5958$.(Tutéž úlohu řešili: *Kozel Jan*, *Adámek Ant.*, *Černý Fr.* žáci VII. tř. v. r. škol v Praze, *V. Hübner*, technik, *V. Králíček*, žák VII. třídy gymn. v Budějovicích.)

Řešení úlohy 43. (45.)

(Podal *B. Čámský*, žák VI. tř. v. r. škol v Praze.)K úkonu naznačenému třeba $9 \cdot 259$ kg.(Tutéž úlohu řešili: *T. Lehovec*, *Jos. Heide*, *Jos. Bayer*, *Fr. Šlapák*, *F. Husák*, *V. Kohout*, *A Špirk*, žáci VI. třídy v. real. škol v Praze.)

Úloha 48.*)

Na rovníku jest $g = 9 \cdot 78061^m$; jak velké by bylo, kdyby se země neotáčela.

Úloha 49.

Jak velký jest exponent lomu (lomitel) hmoty, má-li koule z ní vyrobená ohnisko ve vzdálenosti m -krát tak velké, jako jest délka poloměru jejího?

Úloha 50.

Má se určití poloha těžiška pro sektor parabolický, jehož krajní průvodičové uzavírají s osou úhly α a β .

*) Na str. 144. má státi „Úloha 44.“ místo 42. a pod. dále.