

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

Vavřinec Jelínek
O chvějní době

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 14 (1885), No. 1, 35--38

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/122090>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1885

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>

Tam jest řešiti

$$\begin{aligned}x &\equiv 8 \pmod{28}, \\x &\equiv 14 \pmod{19}, \\x &\equiv 3 \pmod{15}.\end{aligned}$$

Z toho plyne dle (3) pro $\lambda_1 = -1$, $\lambda_2 = +2$, $\lambda_3 = -1$ po krátké úpravě:

$$\begin{aligned}x\{15(28 - 19) + 28(15 - 19)\} &\equiv 15(14 \cdot 28 - 19 \cdot 8) \\ &+ 28(14 \cdot 15 - 3 \cdot 19) \pmod{7980},\end{aligned}$$

čili $23x \equiv -96 \pmod{7980}$,

z čehož

$$347 \cdot 23x - 7980x \equiv 347 \cdot -96 + 50 \cdot 7980 \pmod{7980},$$

tak že konečně $x \equiv 6588 \pmod{7980}$.

Rozřešme dále tímto způsobem příklad, řešený v odst. 1.

Pro tento platí dle (3) pro

$$-\lambda_1 = -\lambda_2 = +\lambda_3 = +1$$

výsledná shoda:

$$17x \equiv 137 \pmod{231},$$

čili $13 \cdot 17x \equiv 13 \cdot 137$,

avšak $231x \equiv 8 \cdot 231$,

odečtením

$$10x \equiv 67 \pmod{231},$$

čili $23 \cdot 10x \equiv 23 \cdot 67$,

avšak $231x \equiv 7 \cdot 231$,

odečtením $x \equiv 76 \pmod{231}$,

jako předešle.

O chvějní době.

Napsal

Vavřinec Jelínek,

professor v Novém Městě u Vídně.

Odstředivé kývadlo. Proběhne-li hmota m vodorovnou kružnicí o poloměru $r = bc$ jednou za dobu T , dá její odstředivost

$$p = \frac{4\pi^2 mr}{T^2}$$

s její vahou

$$P = mg$$

výslednici, jejíž směr odtíná od svislé, ze středu kruhu vztýčené, točnou osu $a = co$. I jest tedy

$$p = P \cdot \frac{r}{a} = mg \frac{r}{a}.$$

Z obou formulí pro odstředivost p plyne

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{a}{g}},$$

t. j. chvějná doba odstředivého kývadla závisí pouze na délce a jeho osy.

Pro složky p_1 a p_2 odstředivosti p v různých bodech m_1 a m_2 kruhové dráhy, působící na hmotu m , která by se však mohla pohybovatí toliko směrem průměru $2r = bb'$, a dospěla do vzdáleností potažně $x_1 = b_1c$ a $x_2 = b_2c$ ode středu kružnice, platí

$$p_1 : p = x_1 : r, \quad p_2 : p = x_2 : r,$$

tudíž také úměra

$$p_1 : p_2 = x_1 : x_2.$$

Tyto složky odstředivosti se však v každé poloze hmoty m rovnají potažným složkám rovné protivné dostředivosti. Hmota, hnaná z obvodu kružnice do jejího středu silou počátečně rovnou této odstředivosti a proměnlivou dle vzdálenosti hmoty ode středu proběhne tedy průměr sem i tam za rovnou dobu, jako táž hmota probíhající kružnici o rovném průměru.

Molekulární chvěj. Pošíneme-li molekulu z její rovnovážné polohy o r , bude i ona nazpátek pužena pružností, která se dle horního pravidla mění, a znamená-li zase a osu příslušnou odstředivému kývadlu pro ten případ, že by se jeho odstředivost rovnala vzbuzené pružnosti p , vykoná molekula dráhu $2r$ sem i tam také za dobu

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{a}{g}}.$$

Značí-li k pružnost, s jakoužto hmota $\mu = 1$, pošínutá do vzdálenosti $\delta = 1$ ze své rovnovážné polohy, do ní se vrací, bude hmota m ze vzdálenosti r do ní pužena silou

$$q = mrk,$$

rovnou odstředivosti

$$p = mg \frac{r}{a}.$$

Z rovnice

$$mrk = mg \frac{r}{\alpha},$$

obdržíme napřed

$$\alpha = \frac{g}{k},$$

a pak z horní formule pro T známý výraz

$$T = \frac{2\pi}{\sqrt{k}}$$

pro dobu molekulárního chvěje.

I při **kývadle**, jež svůj pohyb vykonává ve *svisné rovině*, nalezáme pro účinné složky q_1 a q_2 jeho váhy P u potažných vzdálenostech $y_1 = n_1 c_1$ a $y_2 = n_2 c_2$ chvějícího se bodu od svisné polohy jeho délky α z úměr

$$q_1 : P = y_1 : \alpha, \quad q_2 : P = y_2 : \alpha,$$

úměru

$$q_1 : q_2 = y_1 : y_2.$$

Rozdíl tohoto chvění od molekulárního záleží pouze v tom, že pohyb se děje v kružnici. Je-li však největší odchýlkový úhel α tak malý, aby bylo lze vyzdvihnouti $v = cd$ kývadla nad rovnovážnou jeho polohu zanedbati, *) můžeme jeho dráhu považovati jakožto přímkou kolmou na jeho svisnou délku. Pak bude také účinná složka q váhy P kývadla v největší jeho odchýlce místo vůbec

$$q = P \sin \alpha,$$

pro tento případ

$$q = P \operatorname{tg} \alpha = P \frac{r}{\alpha}, \quad **)$$

tedy rovna odstředivosti odstředivého kývadla o váze P, ose α a poloměru r .

Že počáteční síla i její proměny se řídí dle pravidla nahoře uvedeného, bude i vykonaný pohyb řízen zákonem, dle kterého se hmota pohybuje průměrem dráhy odstředivého kývadla. Svisné

*) Podmínka to, za které se dotýčná formule obyčejně vyvozuje.

***) Souhlasí $\sin \alpha$ a $\operatorname{tg} \alpha$ pro $\alpha = 0^\circ$ až po 1° v pěti, pro $\alpha = 1^\circ$ až po $2\frac{1}{2}^\circ$ ve čtyřech, pro $\alpha = 2\frac{1}{2}^\circ$ až po $4\frac{1}{2}^\circ$ ve třech a pro $\alpha = 4\frac{1}{2}^\circ$ až po 12° ve dvou prvních číslicích.

kývadlo proběhne tudíž naznačenou (přímou) dráhu v jednom směru za dobu

$$t = \frac{1}{2} T = \pi \sqrt{\frac{a}{g}}.$$

Príspevek ku trisekci úhlu.

Podává

Josef Lošťák,

professor v Olomouci.

Jest-li v polokruhu ADE (obr. 17.)

$$\sphericalangle AOB = \sphericalangle BOC = \sphericalangle COD = \alpha,$$

a vede-li se přímka CE, jest $\sphericalangle AEC = \frac{1}{2} \sphericalangle AOC = \alpha$, pročez EC || OB; ježto dále $\sphericalangle OEC = \sphericalangle OCE = \alpha = \sphericalangle COD$, jest OF = CF. Jde-li tudíž o to, aby byl rozdělen daný úhel AOD na tři stejné díly, jest určiti na rameni jeho bod F tak, aby byl vrcholem rovnoramenného trojúhelníku OCF, jehož strana CF směřuje do bodu E. Jest-li OG = GC a GZ ⊥ OC, jest GZ geometrickým místem vrcholů všech rovnoramenných trojúhelníků nad základnou OC. Otáčeli-li se tedy rameno OC kolem bodu O, a přiléhá-li ku jeho konci C rameno EC, otáčející se kolem bodu E, protnou se přímky GZ a EC v bodě F, nalézajícím se na rameni OD daného úhlu $\sphericalangle AOD$, čímž jest dle hořejšího rozboru trisekce provedena.

K účelu tomuto shotovil jsem si sám a dal pak dle vzoru toho u mechanika z kovu urobiť trojramenné kružítko, jak na obr. 18. naznačeno jest. — Ramena I a II jsou stejně dlouhá, (při mém kružítku 10 cm), rameno III jest dvakrát tak dlouhé; I a II kolem N, I a III kolem M se otáčejí; osy tyto sbíhají dolů ve hroty. Lišty I a II jsou u N kruhem do polovičné tloušťky lišty, jedna svrchu, jedna zdola, tak vykrojeny, že otáčejí se v jedné rovině, nad níž pak rovnoběžně otáčí se lišta III. Na konci P ramena II upevněn jest tupý kolík, jehož dolější část rovná se délce hrotů při M a N. Od středu R ramene II (NR = RP) jest na příčce S skulina, ku rameni NP kolmá, 5 mm široká a asi 7 cm dlouhá. Skulinou touto probíhají zvláštní saňky, ku stranám jejím těsně přiléhající a nesoucí ve svém středu rýsovátko U, jehož hrot přesně do prostředku