

Werk

Label: Article

Jahr: 1934

PURL: https://resolver.sub.uni-goettingen.de/purl?31311028X_0063|log49

Kontakt/Contact

Digizeitschriften e.V.
SUB Göttingen
Platz der Göttinger Sieben 1
37073 Göttingen

✉ info@digizeitschriften.de

Z astronomie dvojhvězd.

Napsal Dr. B. Hacar.

Výpočet drah těles nebeských je jedním z nejdůležitějších i nejzajímavějších úkolů astromechaniky. Pro tělesa sluneční soustavy — planety a komety — je úkol ten sice zjednodušen po té stránce, že centrální těleso, ovládající jejich pohyby, má hmotu tak obrovskou, že hmoty planet někdy, komet pak vždycky lze zanedbati vůči ní, po druhé stránce však je komplikován jednak tím, že stanovisko, z něhož polohy planet na obloze určujeme — naše Země — je pohyblivé, jednak i tím, že přirozeně na přesnost vypočtených drah činíme značné nároky. Jinak jest tomu u dvojhvězd. Zde pohyblivost našeho stanoviska a její projev — paralaxa stálic — prakticky vůbec nepřichází v úvahu a přesnost, kterou můžeme požadovati, jest omezena pozorovacími chybami, jejichž velikost — vůči rozměrům dvojhvězdné dráhy — zpravidla je velmi značná. Právě z těchto důvodů hodí se však dobře výpočet dvojhvězdné dráhy za úvodní ukázkou výpočtu dráhy tělesa nebeského.

Základem nebeské mechaniky je gravitační zákon Newtonův. Z něho plynou i známé tři zákony Keplerovy. Historie šla, jak víme, směrem opačným: nejprve *Kepler* našel empiricky své zákony a pak teprve *Newton* objevil, že existuje zákon vyšší, jehož jsou důsledkem. Třetí zákon Keplerův tak, jak jej Kepler formuloval a jak se mu zpravidla ve škole učíme, je vlastně nepřesný. V té — obyčejné — formulaci platí totiž jen pro soustavu sluneční a soustavy jí podobné, t. j. takové, v nichž hmotu oběžnice vůči centrálnímu tělesu lze zanedbati. Všude jinde nutno užití obecného zákona Keplerova.¹⁾ Ten praví, že třetí mocnina velké poloosy je úměrna součinu ze čtverce doby oběžné a součtu hmot centrální hvězdy a oběžnice, tedy

$$a^3 = C \cdot P^2 (M + m).$$

V obr. 1 budiž *S* hlavní hvězda, elipsa *ALP* dráha obíhající složky, *A* apastron, *P* periastron, tedy *AP* velká osa elipsy čili apsidová čára. Je-li dále *O* střed elipsy, $OA = OP = a$ velká poloosa, $OS = e$ výstřednost a $e = a\varepsilon$, kde ε je t. zv. číselná výstřednost. Nejkratší vzdálenost družice od hlavní hvězdy jest $SP = OP - OS = a(1 - \varepsilon)$, nejdelší $SA = OA + OS = a(1 + \varepsilon)$. Aritmetický střed těchto dvou hodnot $= a$. V této střední vzdálenosti jest družice, když prochází koncem malé osy. Je-li družice v bodě *L*, tu spojnice *SL* sluje průvodič (radius vector) a jeho úhel s velkou osou $\sphericalangle LSP = v$ jest pravá anomálie družice. Tento úhel roste ve směru pohybu družice od 0 do 360°. Veličiny *r* a *v*

¹⁾ Strouhal, *Mechanika*, 1901. S. 361.

jsou polární souřadnice družice vzhledem k hlavní hvězdě S jakožto počátku a k apsidové čáře AP jakožto ose. Z obr. 1 plyne pak přímo $SI = OI - OS$ čili

$$r \cos v = a \cos E - a\varepsilon, \quad (1)$$

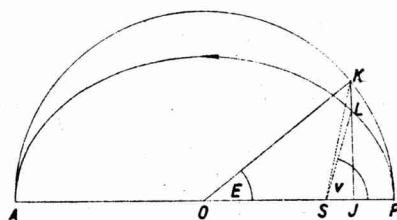
kde $\sphericalangle KOP = E$ je excentrická anomalie družice. Hodnotu $\cos v$ z této rovnice vyjádřenou dosadíme do ohniskové polární rovnice elipsy

$$r = \frac{a(1 - \varepsilon^2)}{1 + \varepsilon \cos v},$$

čímž obdržíme

$$r = a - a\varepsilon \cos E. \quad (2)$$

Sečtením a odečtením rovnic (1) a (2) dostaneme



Obr. 1.

$$\begin{aligned} r(1 + \cos v) &= a(1 - \varepsilon)(1 + \cos E), \\ r(1 - \cos v) &= a(1 + \varepsilon)(1 - \cos E), \end{aligned}$$

obě strany dělíme 2 a odmocníme:

$$\begin{aligned} \sqrt{r} \cos \frac{1}{2}v &= \sqrt{a(1 - \varepsilon)} \cos \frac{1}{2}E, \\ \sqrt{r} \sin \frac{1}{2}v &= \sqrt{a(1 + \varepsilon)} \sin \frac{1}{2}E. \end{aligned}$$

Vzájemné dělení těchto rovnic dává

$$\tan \frac{1}{2}v = \sqrt{\frac{1 + \varepsilon}{1 - \varepsilon}} \tan \frac{1}{2}E, \quad (3)$$

a jich znásobení

$$r \sin v = a \sqrt{1 - \varepsilon^2} \sin E. \quad (4)$$

Srovnáme-li plošný obsah elipsy F s obsahem kruhu o poloměru a , plyne²⁾

$$PIL : PIK = b : a = F : \pi a^2.$$

Podobně platí

$$\triangle SIL : \triangle SIK = b : a$$

²⁾ Srv. Vojtěch, Geometrie pro VII. tř. 79.

a tudíž poměr excentrické výseče eliptické k výseči kruhové

$$SPL : SPK = F : \pi a^2.$$

Označíme-li dále P dobu oběžnou a t dobu, která uplynula od průchodu družice periastrum, dostaneme z 2. zákona Keplerova

$$\begin{aligned} P : t &= F : SPL = \pi a^2 : SPK \\ \text{a ježto} \quad SPK &= OPK - OSK \\ &= \frac{1}{2} OP \cdot PK - \frac{1}{2} OS \cdot IK, \\ &= \frac{1}{2} a \cdot aE - \frac{1}{2} a\varepsilon \cdot a \sin E, \end{aligned}$$

jest dále

$$P : t = 2\pi : (E - \varepsilon \sin E).$$

Položíme-li ještě $2\pi t/P = \mu t = M$, dostáváme rovnici

$$M = E - \varepsilon \sin E, \quad (5)$$

známou to rovnici Keplerovu. M jest střední anomalie, μ střední pohyb družice. Známe-li pravou anomálii v , tu z rovnice (3) vypočteme excentrickou anomálii E , načež z rovnice (5) plyne střední anomalie a tudíž i čas uplynulý od průchodu periastrum, neboť veličinu $2\pi/P = \mu$ pokládáme za známou.

Přikročíme nyní k určení dráhy družice. Mikrometricky měřené polohy družice vztahujeme na hlavní hvězdu jakožto počátek polárných souřadnic, totiž vzdálenosti vyjádřené v obloukových sekundách a posícního úhlu měřeného od hodinového kruhu hvězdy ve směru sever — východ — jih — západ. Nemůže býti úkolem těchto řádků podati návod k redukci pozorování. Zde hraje roli síla a jakost užitého stroje, dovednost pozorovatele, vlivy atmosférické a j. Na posícní úhel a vzdálenost složek má vliv také precese a vlastní pohyb hvězdy. A to jest vliv precese na posícní úhel dán vztahem

$$\Delta\Theta = -0,00557 \sin \alpha \sec \delta \cdot (t - t_0),$$

vliv vlastního pohybu μ_p vztahem

$$\Delta\Theta' = \mu_p \sin \delta \cdot (t - t_0),$$

kde α je rektascense, δ deklinace, μ_p vlastní roční pohyb v obl. sekundách, t_0 a t doby. Těmito korekcemi převádíme hodnotu posícního úhlu měřenou v době t na epochu t_0 . Poněvadž tyto korekce závisí na $\sec \delta$ či na $\sin \delta$, lze je u hvězd nepříliš vzdálených od rovníka zanedbat, pokud ovšem pozorování nejsou příliš vzdálena od epochy a pokud vlastní pohyb soustavy není příliš značný.

Pozorování, o něž opíráme výpočet dráhy, bývá obvykle značný počet. Z nich vypočteme roční středy a ty pak — zpravidla grafickou interpolací — přepočteme na začátky let, v nichž byla učiněna. Tento postup ukážeme později na příkladě. Vlastní

úloha: na základě takto redukováných pozorování vypočítá skutečnou dráhu družice, rozpadá se na dvě části: 1. na určení zdánlivé elipsy, t. j. kolmému průmětu elipsy skutečné do báně nebeské, 2. na určení skutečné elipsy z tohoto průmětu. Obě části lze řešiti buď graficky nebo počtem. Obecná rovnice elipsy je dána pěti body, neboť obsahuje 5 konstant, jež nutno určit. V teorii by tudíž stačilo pět pozorování. V praxi však vezmeme jich tolik, kolik jich máme k dispozici a konstanty pak určíme metodou nejmenších čtverců. Ve skutečnosti jest však skorem vždy výhodnější metoda grafická. K tomu cíli zaneseme na papír jednotlivé roční středy podle posíčního úhlu a vzdálenosti do soustavy souřadnic, v jejímž počátku je hlavní hvězda. Tak dostaneme křivolakovou, celkovou konturou však elipse více méně podobnou čáru, načež vedeme skutečnou elipsu, která by k této čáře co nejvíce se přimykala a při tom vyhovovala druhému zákonu Keplerovu. Nemáme-li po ruce elipsografu, můžeme si vypomoci dvěma rýsovacími hřebíčky a nití, a nemáme-li planimetru, pomůžeme si tak, že elipsu okopírujeme na karton, pak z ní vystřihneme několik výsečí příslušných ke stejným časovým intervalům a vážením na citlivých vážkách se přesvědčíme, zda zákon o konstantní plošné rychlosti je splněn. Je-li tomu tak, přikročíme k druhé části úlohy, t. j. k výpočtu skutečné dráhy dvojhvězdy. Metod k tomu cíli vedoucích bylo vymyšleno mnoho. První a to čistě analytickou metodu popsal Francouz *Savary* (1830), který ji později aplikoval na dvojhvězdu ξ Ursae maj. Něco později uveřejnil *Encke* jinou metodu, připínající se těsněji k ortodoxním metodám výpočtu drah těles nebeských, která předpokládá znalost 4 úplných pozorování. *Encke* jí použil k výpočtu dráhy dvojhvězdy 70 Oph. Obě metody jsou vtipné, ale zdlouhavé. Naproti tomu metoda, kterou r. 1832 publikoval sir *John Herschel* ve Zprávách král. Astronomické Společnosti v Londýně, „zasluhuje,“ jak praví *Airy*, „aby co do elegance a praktické použitelnosti, byla kladena před každou jinou, dosud uveřejněnou.“ Dále jsou to metody, které podali *Villarceau*, *Mädler*, *Klinkerfues*, *Thiele*, *Kowalsky*, *Glase-napp*, *Seeliger*, *Zwiers*, *Doberck*, *Henroteau*, *Stewart*, nejnověji pak *K. Laves*³⁾ a *C. Parvulesco*.⁴⁾ Některé z těchto metod jsou převážně analytické, jiné, jako na př. *Zwiersova*, téměř výlučně grafické. Metoda *Herschelova* jest asi uprostřed a již tím hodí se dobře za ukázkou výpočtu dráhy tělesa nebeského. Její rozbor podává na př. *André* ve své „*Traité d'astronomie stellaire*“ II. sv., ale zvláště přístupně *T. Lewis* v časopise „*The Observatory*“ roč. 1908.

³⁾ Eine neue graphische Methode z. Bestimmung v. Doppelsternbahnen. A. N. Bd. 227. S. 321 a násl.

⁴⁾ Méthode nouvelle pour calculer les orbites des étoiles doubles. Bull. de l'Obs. de Lyon. X. S. 49 a násl.