

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

František Nušl
Hustota hvězd

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 35 (1906), No. 5, 457--462

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/122954>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1906

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>

Hustota hvězd.

Napsal Dr. F. Nušl.

Hustotou hvězd rozumíme hustotu průměrnou. Tvrdíme na př. hustota Slunce je čtyřikrát menší než hustota Země a jen málo větší než hustota vody, ale míváme průměrnou hustotu Slunce a průměrnou hustotu Země.

Přesné určení hustoty je možno jen když známe rozměry tělesa a účinek gravitační. To plyne bezprostředně z Newtonova rozšíření třetího zákona Keplerova. Původní jeho znění mělo jen kinematický význam: čtverce dob oběhu planet mají se k sobě, jako třetí mocniny velkých poloos dráhy. Volíme-li za jednotku času rok a za jednotku délek velkou poloosu dráhy zemské, lze třetí zákon Keplerův jednoduše také psáti

$$\frac{a^3}{T^2} = 1, \quad (1)$$

při čemž a znamená velkou poloosu dráhy libovolné oběžnice soustavy sluneční a T dobu oběhu. Newton ukázal, že zákony Keplerovy jsou důsledkem zákona gravitačního, a že platí i pro jiné soustavy oběžnic i pro dvojhvězdy. Při tom však že je možno třetí zákon rozšířiti dynamicky, neboť platí

$$\frac{a^3}{T^2} = M, \quad (2)$$

při čemž M znamená hmotu dvojhvězdy, nebo hmotu centrálního Slunce, když hmota planety je malá a možno ji zanedbat. Jednotkou hmoty je v tomto případě veličina stojící na pravé straně speciální rovnice (1), totiž hmota Slunce + Země, nebo jak krátce budeme říkati, hmota Slunce.

Dle rovnice (2) možno přesně počítati hmotu těch oběžnic v soustavě sluneční, kolem nichž obíhá měsíc nebo soustava měsíců, a poněvadž rozměry oběžnic známe, plyne odtud i hustota jejich vzhledem k hustotě Slunce. Hustota jedné z těchto oběžnic, totiž Země, byla určena nezávisle na předcházejících úvahách také absolutně, a proto známe i absolutní hodnotu hustoty Slunce a oněch oběžnic.

Avšak hustotu ostatních hvězd nelze takto jednoduše určovati, a spokojujeme se namnoze jen s nedokonalými odhady. K výsledkům velmi zajímavým vedou příslušné úvahy fotometrické, na něž první poukázal *E. C. Pickering* a jež dále rozvedli *S. Newcomb*, *A. W. Roberts* a *H. N. Russel*.

Mysleme si, že zvětšíme lineární rozměry dvojhvězdy, ale současně v tomtéž poměru zvětšíme i vzdálenost její od Slunce, tak že se nám bude jevití stále v týchže rozměrech úhlových. Pak, platila-li v původním případě rovnice (2), platí patrně pro n -kráté větší lineární rozměry a nezměněnou hustotu

$$\frac{a^3 n^3}{T^2} = Mn^3,$$

čili: doba oběhu bude v obou případech stejná.

Ale ani jasnost dvojhvězdy se tím nezmění, ovšem předpokládáme-li, že zvětšený systém bude míti touž povrchovou svítivost, neboť svítící plocha je n^2 -kráté větší, ale nalézá se v n -kráté větší vzdálenosti, tak že se tím celková jasnost zase n^2 -kráté zmenší.

Celkem tedy lze říci, že proporcionálním zvětšením všech lineárních rozměrů nenastane pro nás žádná změna ani úhlová, ani časová, ani světelná.

I můžeme si představit, že tímto způsobem změníme lineární rozměry všech známých dvojhvězd tak, že se budou všechny nalézati od nás v téže vzdálenosti A , na př. tak daleko, aby jejich parallaxa obnášela $1''$. Patrně platí v obvyklých jednotkách astronomických, totiž v poloosách dráhy zemské,

$$A = \cotg 1''. \quad (3)$$

Kdybychom systém základní, Slunce + Země, přenesli do téže vzdálenosti A , jevil by se dle definice parallaxy, jako dvoj-

hvězda s úhlovou vzdáleností $1''$. Odvoďme též hvězdnou velikost Slunce ve vzdálenosti A .

Hvězdná velikost vyjadřuje se ve stupních, jež jsou definovány fotometricky tak, že hvězda o stupeň jasnější vysílá do téhož objektivu nebo do pupilly oka asi 2·5krát*) více světelné energie, než hvězda o stupeň nižší. Volíme-li za jednotku této světelné energie množství, jež k nám vysílají hvězdy té velikosti, jako na př. Wega, pak je množství světelné energie J , jež vysílá hvězda m té velikosti, dáno výrazem

$$J = 2\cdot5^{-m}. \quad (4)$$

Dle fotometrických měření svítí Slunce jako hvězda — 26·4 velikostí, což dle předcházející rovnice znamená, že Slunce vysílá do objektivu dalekohledu nebo do pupilly oka $2\cdot5^{26\cdot4} = 36\cdot10^9$ krát více světla než hvězda nulté velikosti, na př. Wega. Vzdaluje-li se Slunce od nás, zmenšuje se toto množství, a Slunce jeví se postupně jako hvězda menší a menší hvězdné velikosti. Ve vzdálenosti A bude pak svítiti jako hvězda přibližně 0·2 velikosti čili asi jako Kapela v souhvězdí Vozky, neboť platí

$$\frac{36\cdot10^9}{A^2} = 2\cdot5^{-0\cdot2}.$$

System Slunce + Země ve vzdálenosti A představuje tedy dvojhvězdu, jejíž rozměry, periodu, hmotu, hustotu i svítivost známe a již můžeme proto fotometricky srovnávat s ostatními dvojhvězdami promítnutými jaksí do téže vzdálenosti A . Pro tyto průměty platí následující jednoduché vztahy. Znamená-li α'' v obloukových sekundách zdánlivou velkou poloosu dráhy dvojhvězdy, vypočítá se skutečná velká poloosa promítnuté dvojhvězdy z rovnice

$$a = A \operatorname{tg} \alpha'',$$

čili, dosadíme-li za A hodnotu z rovnice (3),

$$a = \frac{\operatorname{tg} \alpha''}{\operatorname{tg} 1''} = \alpha.$$

Znamená tedy α nejenom úhlovou velikost poloosy dráhy, nýbrž také skutečnou vzdálenost složek v promítnutém systému vy-

*) Přesněji vzato, jest to číslo, jehož *brigg log* jest 0·4.

jádřenou v poloosách dráhy zemské. Poněvadž pak periodu T známe z pozorování, můžeme počítati hmotu promítnutých systémů v jednotkách hmoty sluneční z rovnice

$$M = \frac{\alpha^3}{T^2}. \quad (5)$$

Při popsaném promítání dvojhvězdy do vzdálenosti A bylo výslovně podotčeno, že se nemění hustota ani povrchová svítivost, nýbrž jen rozměry. Kdyby pak hustota a povrchová svítivost všech hvězd byla stejná, jako hustota a svítivost Slunce, mohli bychom z hmoty M , určené rovnicí (5), dále počítati hvězdnou velikost dvojhvězdy, ovšem se zanedbáním povrchových změn, jež nastanou rozdělením celkové hmoty dvojhvězdy M na dva díly. Patrně bude se nám hmota dvojhvězdy jeviti v nejmenší plošné velikosti, jestliže si myslíme všecku svítící hmotu M soustředěnu v tělese centrálním a obíhající těleso je nepatrné. Jinak bude svítící plocha vždy větší a největší tenkrát, když rozdělíme svítící hmotu M na dvě stejně velká tělesa. Plocha svítící bude v tomto případě asi 26% větší. Zanedbáme-li tyto rozdíly, můžeme říci, že za podmínek svrchu uvedených — totiž hustota a svítivost táž jako u Slunce — je povrch svítící úměrný $M^{\frac{2}{3}}$ a tedy i svítivost dvojhvězdy

$$J = konst M^{\frac{2}{3}}. \quad (6)$$

Konstanta úměrnosti tu patrně znamená to množství světelné energie, jež za stejných okolností vysílá k nám Slunce ze vzdálenosti A , čili hvězda 0.2 hvězdné velikosti. Značí-li x hvězdnou velikost dvojhvězdy, lze rovnicí (6) také tak psáti

$$2.5^{-x} = 2.5^{-0.2} M^{\frac{2}{3}}$$

čili

$$x = 0.2 - \frac{5}{3} \log M. \quad (7)$$

Dle této rovnice počítaná velikost hvězdná nesouhlasí však obyčejně s velikostí pozorovanou. Patrně proto, že předpoklad učiněný při odvození rovnice (6) není správný, čili že hustota a povrchová svítivost hvězd není stejná jako u Slunce. Předpokládejme proto, že hustota dvojhvězdy je h -kráte větší a po-

vrchová svítivost i -krátě větší než hustota a povrchová svítivost Slunce. Tím změni se rovnice (6) v následující

$$J = konst \left(\frac{M}{h} \right)^{\frac{2}{3}} i, \quad (8)$$

čili, znamená-li m fotometricky měřenou hvězdnou velikost dvojhvězdy

$$2.5^{-m} = 2.5^{-0.2} \left(\frac{M}{h} \right)^{\frac{2}{3}} i,$$

odkudž vypočítáme

$$\log \frac{h}{i^{\frac{3}{2}}} = \frac{3m - 0.6}{5} + \log M. \quad (9)$$

V následující tabulce jsou příslušné výpočty provedeny pro řadu dvojhvězd:

Hvězda	T	a''	m	x	$h : i^{\frac{3}{2}}$
α Pegasi	11.4	0.42''	4.2	5.6	0.14
ξ Equulei	11.4	0.45	4.6	5.5	0.31
ξ Sagittarii	18.8	0.69	2.9	5.3	0.04
F9 Argus	22.0	0.65	5.5	5.6	0.85
42 Comae	25.6	0.64	4.4	5.9	0.13
β Delphini	27.7	0.67	3.7	5.9	0.05
Sirius	52.2	8.03	— 1.7	1.4	0.01
Canopus	81.1	17.70	— 1.0	0.3	0.16
ω Leonis	116.2	0.88	5.6	7.4	0.09
γ Virginis	194.0	3.99	2.6	4.8	0.47.

Ve výsledcích je nápadno, že veličina $h : i^{\frac{3}{2}}$ je vesměs zlomek menší než jednička a namnoze značně menší. To znamená, buď že hustota dvojhvězd je menší než hustota Slunce, nebo že povrchová svítivost je větší. Avšak tu byly vzaty do počtu jen dvojhvězdy s malou periodou. Při dvojhvězdách s velkou periodou — tedy při většině dvojhvězd — vychází pro veličinu

$h : i^{\frac{3}{2}}$ nepatrný zlomek průměrně jen několika tisícin! Tu nelze dojíti ku pravděpodobnému vysvětlení jen obrovským zvýšením povrchové svítivosti a nutno přibrati předpoklad, že hustota dvojhvězd je značně menší než hustota Slunce, ba i jen rovna na př. hustotě vzduchu.

Jako nápadný takovýto příklad uvádí Newcomb hvězdu 2. velikosti ζ Orionis. Tato má nepatrného průvodce ve vzdálenosti $2\cdot5''$ a kdyby její hustota a povrchová svítivost byly tytéž jako u Slunce, měla by dokončiti jeden oběh ve 14ti letech. Ale skutečně pohybuje se tak pomalu, že po padesáti letech je změna polohy sotva znatelná, neboť se mění v roce jen asi o desetinu stupně. Dle toho bychom vypočítali, že $h : i^{\frac{3}{2}} = 0\cdot0001$. Ovšem, že tento výsledek může být značně změněn, až bude dráha této dvojhvězdy propočítána, neboť dosud nevíme nic o excentričnosti její, ani o sklonu, tak že zdánlivé vzdálenosti $2\cdot5''$ může odpovídati daleko větší hodnota velké poloosy.

Úlohy.

Řešení úloh.

Úloha 1.

Řešiti jest soustavu rovnic

$$\begin{aligned}x + y + x^2 + y^2 &= 1, \\x^2 + y^2 + x^4 + y^4 &= 1.\end{aligned}$$

K. Rychlík.

Řešení zaslal p. *Jos. Ščerba*, stud. gymn. v Místku.

Zavedeme-li nové neznámé rovnicemi $x + y = u$, $xy = v$, máme nejprve $x^2 + y^2 = u^2 - 2v$, $x^4 + y^4 = (u^2 - 2v)^2 - 2v^2$. Rovnice dané pak změní se v tyto

$$u + (u^2 - 2v) = 1, \quad (1)$$

$$u^2 - 2v + (u^2 - 2v)^2 - 2v^2 = 1. \quad (2)$$

Dosadíme-li z první rovnice do druhé $(u^2 - 2v)^2 = (1 - u)^2$, bude míti druhá rovnice po jednoduché úpravě tvar

$$u^2 - v^2 - (u + v) = 0,$$

aneb $(u + v)(u - v - 1) = 0$.

I jest buď

$$\text{I. } u + v = 0, \quad \text{aneb II. } u - v - 1 = 0.$$