

12. ročník, úloha III. 4 ... drtivý dopad (4 body; průměr ?; řešilo 25 studentů)

Z „nekonečné“ vzdálenosti se k Zemi blíží meteorit počáteční rychlostí v_0 . Vzdálenost meteoritu od přímky, která je rovnoběžná s vektorem rychlosti v_0 a prochází středem Země, je na začátku rovna a . Určete, jaký vztah musí platit mezi v_0 a a , aby meteorit nezasáhl Zemi.

Úlohu řešme v soustavě spojené se Zemí (v této soustavě byla úloha rovněž zadána). Neuvážujeme-li působení Měsíce, Slunce a dalších těles sluneční soustavy, potom na meteorit působí pouze gravitační síla Země. Silové působení meteoritu na Zemi lze zanedbat, neboť jeho hmotnost je vzhledem k hmotnosti Země nepatrná.

Gravitační pole Země je polem centrálním. Pohyb meteoritu bude tedy pohybem rovinným a plošná rychlost meteoritu bude během pohybu konstantní (2. Keplerův zákon). Předchozí tvrzení jsou důsledkem zákona zachování momentu hybnosti, který platí v každém centrálním poli (centrální síla má vůči centru pole nulový moment). Gravitační pole je konzervativní. Pro jeho popis lze tedy užít potenciální energii, která je dána vztahem $-\varkappa m M / r$. Z konstantnosti plošné rychlosti a ze zákona zachování mechanické energie je již možné určit, na jakou minimální vzdálenost se meteorit přiblíží k Zemi.

Označme M hmotnost Země, m hmotnost meteoritu a r vzdálenost meteoritu od středu Země. Rychlost meteoritu je výhodné rozložit do dvou směrů: do směru radiálního a do směru k němu kolmému. Velikost radiální složky označme v_r a velikost složky k ní kolmé v_φ (pokud bychom použili polární souřadnice, pak by platilo $v_r = dr/dt$ a $v_\varphi = r d\varphi/dt$). Pro velikost rychlosti meteoritu v potom platí vztah $v^2 = v_r^2 + v_\varphi^2$. Plošnou rychlost w meteoritu můžeme vyjádřit jako $\frac{1}{2} r v_\varphi$. Ze zadaných údajů vyplývá, že $w = \frac{1}{2} a v_0$. Platí tedy

$$a v_0 = r v_\varphi \quad \Rightarrow \quad v_\varphi^2 = v_0^2 \left(\frac{a}{r} \right)^2.$$

Ze zákona zachování mechanické energie plyne následující rovnost

$$\frac{1}{2} m v_0^2 = \frac{1}{2} m \left[v_r^2 + v_0^2 \left(\frac{a}{r} \right)^2 \right] - \frac{\varkappa m M}{r}.$$

Vyjádříme-li z této rovnice v_r^2 , potom dostaneme vztah

$$v_r^2 = v_0^2 \left[1 + \frac{2\varkappa M}{a v_0^2} \frac{a}{r} - \left(\frac{a}{r} \right)^2 \right].$$

V minimální vzdálenosti r_m meteoritu od středu Země platí, že $v_r = 0$ ($dr/dt = 0$). Minimální vzdálenost r_m tedy splňuje následující rovnici

$$\frac{a}{r_m} = \frac{\varkappa M}{a v_0^2} + \sqrt{1 + \frac{\varkappa^2 M^2}{a^2 v_0^4}}.$$

Vzdálenost r_m je skutečně minimální, neboť pro $a/r > a/r_m$ vychází $v_r^2 < 0$. Aby meteorit nezasáhl Zemi, musí platit, že $r_m > R$, kde R je minimální možná vzdálenost meteoritu, při které ještě nedojde k zasažení Země. Dosazením za r_m a úpravami předcházející nerovnosti získáme výslednou nerovnost mezi a a v_0

$$a > R \sqrt{1 + \frac{2\varkappa M}{v_0^2 R}}.$$

Jelikož již ve výšce 200 km nad povrchem Země obíhají družice, lze za hodnotu R zvolit poloměr Země, tedy $R = 6\,400$ km.

Použitelnost výsledku závisí na tom, v jaké vzdálenosti od Země jsou udány počáteční hodnoty v_0 a a . Pokud se jedná o vzdálenosti, které lze ve srovnání s R považovat za „nekonečné“ a ve kterých je gravitační síla Slunce kompenzována setrvačnou silou (soustava spojená se Zemí je neinerciální), potom za předpokladu, že se meteorit výrazně nepřiblíží k Měsíci, lze uvedenou nerovnost považovat za reálný výsledek. Gravitační síla Slunce je kompenzována setrvačnou silou zhruba do vzdáleností přibližně 1 000 000 km od Země.

Podobně lze určit minimální popř. maximální vzdálenost tělesa od centra pole i v jiných případech, kdy potenciální energie působících sil a plošná rychlost (moment hybnosti) tělesa jsou funkcemi pouze vzdálenosti r . Výhodou tohoto postupu je, že není třeba znát trajektorii pohybujícího se tělesa.

Karel Kolář