

**13. ročník, úloha IV. P ... jablko nepadá daleko od baobabu (5 bodů; průměr ?; řešilo 49 studentů)**

Představme si baobab, který roste na rovníku, na jeho nejvyšší větvi ve výšce  $h$  je baobabí jablko. Jablko se rozhodne, že spadne. Spočtete, jak daleko od kmene dopadne.

Řešení jedna: Dívá-li se na situaci pozorovatel z inerciální soustavy nespojené s povrchem Země, vidí, že ve výšce  $h$  letí jablko rychlostí  $\omega(R_z + h)$  ve směru rovnoběžně s povrchem ( $\omega$  je úhlová rychlost rotace Země). Povrch se pohybuje v téže směru rychlostí  $\omega R_z$ . Rozdíl je tedy  $\omega h$ . Jablko letí dobu  $t = \sqrt{2h/g}$  a dopadne tedy ve vzdálenosti  $s = \omega h \sqrt{2h/g}$  od kmene.

Řešení dva: Díváme-li se na situaci ze soustavy spojené s povrchem Země, zdají se nám nehybné předměty, které ve výšce  $x$  letí rychlostí  $\omega(R_z + x)$ . Jablko letí stále  $\omega(R_z + h)$  a tedy vzhledem k pozorovateli na Zemi rychlostí  $\omega(h - x)$ . Pro  $x$  platí  $x = h - gt^2/2$  a tedy  $v = \omega gt^2/2$ . Po zintegrování (kdo neví, co to je, nechť přijme, že plocha pod grafem funkce  $y = x^2$  je  $x^3/3$ ) vyjde  $s = (\omega h/3)\sqrt{2h/g}$ .

Na vás je, abyste rozhodli, který z výsledků je správně, a opravili chybný postup.

Opravíme nejprve chybnou úvahu v řešení jedna. Představme si tyč kolmou na povrch, z jejíhož konce ve výšce  $h$  padá jablko. Povrch Země letí v horizontálním směru (dále budeme-li mluvit o rychlosti, myslíme tím její průmět do tohoto směru, nebude-li řečeno jinak) rychlostí  $\omega R_z$  (kde  $\omega$  je úhlová rychlost rotace Země). Konec tyče (resp. jablko před pádem) letí rychlostí  $\omega(R_z + h)$ . V zadání jsme postupovali následovně: Rozdíl rychlostí je stále  $\omega h$ , doba pádu  $t$ , a tedy posunutí od dolního konce tyče  $\omega h t$ . To by ovšem znamenalo, že v každé výšce (kupříkladu i na začátku pádu) je rozdíl rychlostí jablka a části tyče, kolem níž právě prolétá,  $\omega h$ , což viditelně není. Ve výšce  $x$  nad povrchem je rychlost odpovídající části tyče  $\omega(R_z + x)$ , rychlost jablka stále  $\omega(R_z + h)$ , rozdíl je tedy  $\omega(h - x)$ , což odpovídá řešení dva v zadání. Ke stejné opravě řešení jedna lze dospět i úvahou využívající faktu, že úhlová rychlost jablka ve výšce  $x$  je

$$\omega_x^* = \frac{\omega(R_z + h)}{R_z + x} \approx \omega \left(1 + \frac{h}{R_z}\right) \left(1 - \frac{x}{R_z}\right) \approx \omega \left(1 + \frac{h - x}{R_z}\right).$$

Zde (a i v pozdějším textu) využíváme faktu, že pro  $h/R_z \ll 1$  dostatečně přesně platí  $(1 + h/R_z)^{-1} \approx (1 - h/R_z)$ . Rozdíl vzdáleností po dopadu pak vyjde

$$s = R_z \Delta\varphi = R_z \int_0^t (\omega_x^* - \omega) d\tau = \omega \int_0^t (h - x) d\tau = \frac{\omega g t^3}{6} = \frac{\omega h}{3} \sqrt{\frac{2h}{g}}, \quad (1)$$

neboť  $h - x = gt^2/2$  je délka volného pádu za čas  $\tau$ .

Nyní by se tedy zdálo, že řešení dva je správně. Ale není tomu tak. Dosud jsme uvažovali, že vodorovná rychlost jablka je  $\omega(h + R_z)$  nezávisle na výšce  $x$ , ve které se právě během pádu nachází. Kdyby toto platilo, nemohla by krasobruslařka dělat svoje piruety, neutronové hvězdy by nerotovaly tak úžasně rychle a pan Kepler by neodvodil svůj druhý zákon nebeské mechaniky. Díky izotropii prostoru platí totiž zákon zachování momentu hybnosti, který říká, že v soustavě bez vnějších momentů sil zůstává moment hybnosti konstantní. Počáteční moment hybnosti jablka  $L = |\mathbf{r} \times \mathbf{p}| = m\omega(R_z + h)^2$  se tedy v průběhu pohybu zachovává, a proto pro úhlovou rychlost ve výšce  $x$  platí

$$\omega_{jx} = \left[\frac{R_z + h}{R_z + x}\right]^2 \omega \approx \left[\left(1 + \frac{h}{R_z}\right) \left(1 - \frac{x}{R_z}\right)\right]^2 \omega \approx \left(1 + 2\frac{h - x}{R_z}\right) \omega.$$

Stejným postupem jako v (1) se dobereme konečně ke správnému výsledku  $s = 2\omega h/3\sqrt{2h/g}$

Ještě odvodíme jeden důsledek našich úvah. Rozdíl rychlosti jablka a tyče ve výšce  $x$  je

$$v = (\omega_{jx} - \omega)(R_z + x) \approx 2 \frac{h - x}{R_z} (R_z + x)\omega \approx 2\omega(h - x).$$

V čase  $\tau$  od začátku pádu se tedy jablko vzhledem k tyči pohybuje rychlostí  $v = \omega g \tau^2$ . Pozorovatel, který stojí na zemi pod tyčí a neví nic o otáčení Země, by toto nedokázal vysvětlit. Zdálo by se mu, že na jablko působí nějaká podivná síla o velikosti  $F = m dv/d\tau = 2m\omega g \tau = 2m\omega v^*$ , kde  $v^*$  je svislá rychlost pádu. My ale víme, že to je zdánlivá Coriolisova síla, která působí na tělesa v neinerciálních rotujících soustavách.

A na závěr trocha statistiky: 20 (19) řešitelů se domnívalo, že správně je řešení jedna (dva), dostali celkem 5 (39) bodů. 10 řešitelů tvrdilo, že obě řešení jsou špatně, na správný důvod ovšem přišli jen čtyři z nich, z čehož jen *Honza Houštěk* a *Miroslav Hejna* dospěli ke správnému výsledku.

*Lenka Zdeborová*