

Gravitační potenciální energie v centrálním gravitačním poli

V případě, že budeme popisovat [pohyby](#) těles v [centrálním gravitačním poli](#), může být pro výpočet užitečná gravitační potenciální energie.

Zabýváme se centrálním gravitačním polem, tedy [polem](#), ve kterém [intenzita gravitačního pole](#) nemá konstantní velikost a ve kterém není možné mluvit o [tíhovém zrychlení](#). Proto vztah pro [potenciální energii](#) ve tvaru $E_p = mgh$ **NEPLATÍ!**

Odvození vztahu pro gravitační potenciální energii provedeme dvěma způsoby:

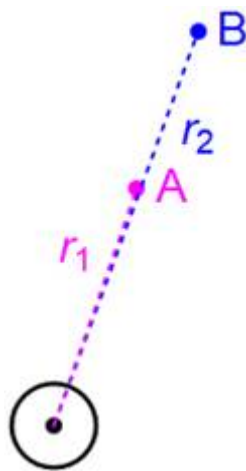
1. s využitím integrálního počtu;
2. s využitím užitečného matematického triku.

Oba způsoby vedou ke stejnému výsledku, každý z uvedených postupů přitom může přinést nový pohled na fyzikální jevy i matematické metody využitě při odvozování vztahu pro gravitační potenciální energii.

V obou případech využijeme faktu, že změna gravitační potenciální energie je rovna [práci](#), kterou musíme vykonat při přemístění tělesa o hmotnosti m z bodu A do bodu B v okolí uvažovaného centrálního tělesa (viz obr. 80):

$$\Delta E_p = W. \quad (1)$$

Tato úvaha platí pro libovolnou [energii](#) a s ní spojenou práci: změnu [kinetické energie](#) vozíku provedeme tak, že vykonáme práci k roztlačení vozíku, změnu vnitřní energie vody na čaj provedeme vykonáním práce k ohřevu dané vody (např. přivedením [elektrického proudu](#) do topné spirály rychlovarné konvice), ...



Obr. 80

Abychom zrealizovali popsany přesun, musíme na těleso působit [silou](#), jejíž velikost bude minimálně rovna velikosti [gravitační síly](#) působící v dané vzdálenosti mezi tímto tělesem a centrálním tělesem, které je zdrojem [gravitačního pole](#). Problém je, že velikost gravitační síly mezi body A a B se mění, protože se mění vzdálenost r daného tělesa od středu centrálního tělesa. Pro velikost gravitační síly platí vztah

$$F_g = \kappa \frac{m \cdot M}{r^2}, \quad (2)$$

kde κ je gravitační konstanta a M je hmotnost centrálního tělesa.

S využitím integrálního počtu můžeme vztah (1) přepsat ve tvaru $\Delta E_p = \int_n^{r_2} F dr$. Po

dosazení ze vztahu (2) dostaneme vztah $\Delta E_p = \int_n^{r_2} \kappa \frac{m \cdot M}{r^2} dr$. Před vlastní integrací využijeme faktu, že v integrandu vystupují konstanty, které můžeme napsat před integrál. Dostaneme tedy

$$\Delta E_p = \kappa \cdot m \cdot M \cdot \int_n^{r_2} \frac{1}{r^2} dr. \text{ Po zintegrování dostaneme vztah } \Delta E_p = \kappa \cdot m \cdot M \cdot \left[-\frac{1}{r} \right]_n^{r_2}.$$

horní a dolní meze získáváme vztah $\Delta E_p = -\kappa \cdot m \cdot M \cdot \left(\frac{1}{r_2} - \frac{1}{r_1} \right)$. Tento vztah můžeme ve shodě s ostatními podobnými vztahy využívanými ve fyzice psát ve tvaru

$$\Delta E_p = -\frac{\kappa \cdot m \cdot M}{r_2} - \left(-\frac{\kappa \cdot m \cdot M}{r_1} \right) = E_{p2} - E_{p1}.$$

Fyzikální vztahy, které jsou dány jako rozdíl dvou stejných **veličin** popisujících dva různé stavy téže soustavy (**zrychlení** jako **změna rychlosti** v čase, **teplo** dodané dané soustavě závislé na změně **teploty** soustavy, ...), lze většinou psát jako „veličina odpovídající stavu 2 minus veličina odpovídající stavu 1“. Proto byla stejným způsobem zapsána i změna gravitační potenciální energie.

Pro gravitační potenciální energii tělesa o hmotnosti m ve vzdálenosti r od středu centrálního tělesa o hmotnosti M tedy můžeme psát vztah

$$E_p = -\frac{\kappa \cdot m \cdot M}{r} \quad (3)$$

Znaménko minus ve vztahu (3) je správně. Stačí si jen uvědomit základní vlastnosti, které by gravitační potenciální energie měla mít:

1. S rostoucí vzdáleností od centrálního tělesa musí růst - konáme totiž větší práci na vzdálení daného tělesa od centrálního tělesa.
2. Pro extrémně velké vzdálenosti od centrálního tělesa (tj. pro $r \rightarrow \infty$) musí být v souladu se vztahem (3) nulová. **Hladina nulové potenciální energie** je tedy v případě gravitační potenciální energie v nekonečné vzdálenosti od centrálního tělesa.

Tyto dvě podmínky lze současně splnit pouze tak, že gravitační potenciální energie bude záporná (a ve velkých vzdálenostech od centrálního tělesa nulová).

Větší vzdálenost od centrálního tělesa bude znamenat menší absolutní hodnotu zlomku, se znaménkem minus získáme číslo vyšší, které je na číselné ose umístěné blíže k nule.

Stejný vztah lze odvodit i **s využitím užitečného matematického triku**. Jak bylo uvedeno výše, velikost gravitační síly na **dráze** AB (viz obr. 80) není konstantní. Abychom mohli použít středoškolské úvahy bez integrálního počtu, je nutné velikost gravitační síly na této dráze nějak zprůměrovat. Vzhledem k tomu, že závislost velikosti gravitační síly na vzdálenosti od centrálního tělesa není lineární, není vhodné pro výpočet průměrné velikosti gravitační síly používat **aritmický průměr**. Vzhledem k tomu, že velikost gravitační síly závisí v souladu se vztahem (2) na druhé mocnině vzdálenosti od středu centrálního tělesa, nabízí se jako vhodný nástroj pro výpočet průměrné velikosti síly **geometrický průměr**.

Pro velikost průměrné gravitační síly $\langle F \rangle$ tedy můžeme psát $F_{\text{pr}} = \sqrt{F_{\text{pr1}} \cdot F_{\text{pr2}}}$. Po dosazení ze

vztahu (2) dostaneme $F_{\text{zp}} = \sqrt{\kappa \frac{m \cdot M}{r_1^2} \cdot \kappa \frac{m \cdot M}{r_2^2}} = \kappa \frac{m \cdot M}{r_1 \cdot r_2}$. Nyní můžeme práci, kterou vykoná síla

o velikosti F_{zp} na dráze AB psát ve tvaru $W = F_{\text{zp}} \cdot (r_2 - r_1) = \kappa \frac{m \cdot M}{r_1 \cdot r_2} \cdot (r_2 - r_1)$. Roznásobením

závorky získáme vztah $W = \kappa \frac{m \cdot M}{r_1} - \kappa \frac{m \cdot M}{r_2}$. Tato práce je v souladu se vztahem (1) dána

změnou gravitační potenciální energie; tuto změnu můžeme psát ve tvaru

$$W = -\kappa \frac{m \cdot M}{r_2} - \left(-\kappa \frac{m \cdot M}{r_1} \right) = E_{p2} - E_{p1}.$$

Také z tohoto způsobu odvození získáme pro gravitační potenciální energii vztah (3).

© **Encyklopedie Fyziky** (<http://fyzika.jreichl.com>); **Jaroslav Reichl, Martin Všeticka**

Licence <http://creativecommons.org/licenses/by-nc-nd/3.0/> zakazuje úpravy a komerční distribuci.