

## Harmonický oscilátor

**Harmonický oscilátor** je velmi důležitý pojem nejen pro teoretickou fyziku a [mechaniku](#), ale i pro další obory fyziky. Pomocí [harmonického kmitání](#) lze totiž modelovat řadu fyzikálních jevů, protože [pohyb](#) harmonického oscilátoru je jednoduchý, je popsán relativně jednoduchými rovnicemi a přitom jej lze použít k velmi přesnému modelování složitějších fyzikálních jevů a dějů (přenos [tepla](#), vysvětlení [měrné tepelné kapacity](#) látek, odvození vlnové rovnice, kmity [atomů](#) resp. [částic](#) popisovaných v rámci [kvantové fyziky](#), ...).

Chceme-li napsat [Hamiltonovy kanonické rovnice](#) popisující harmonický oscilátor, je nutné nejdříve napsat jeho [lagrangián](#). Ten má tvar  $L = \frac{1}{2}mv\dot{x}^2 - \frac{1}{2}kx^2$  a z něj vyplývající [kanonická hybnost](#) je dána vztahem  $p = \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = mv$ . Pro výpočet [hamiltoniánu](#) je nezbytné vyjádřit všechny [zobecněné rychlosti](#) pomocí kanonických hybností, proto si připravíme vyjádření  $\dot{x} = \frac{p}{m}$ . Hamiltonián můžeme psát na základě jeho definice (173) ve tvaru  $H = p\dot{x} - L = \frac{p^2}{m} - \frac{1}{2}mv\dot{x}^2 + \frac{1}{2}kx^2 = \frac{p^2}{m} - \frac{1}{2}m\frac{p^2}{m^2} + \frac{1}{2}kx^2 = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}kx^2$ . Výraz  $\frac{p^2}{2m}$  má [jednotku](#)  $\left[\frac{p^2}{2m}\right] = \frac{\text{kg}^2 \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2}}{\text{kg}} = \text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2} = \text{N} \cdot \text{m} = \text{J}$  a tedy platí alternativní vyjádření  $T = \frac{p^2}{2m}$ . Hamiltonián je tedy roven  $H = T + V = E$  a vyjadřuje celkovou [mechanickou energii](#) systému.

Vztah  $H = E$  neplatí obecně, ale pouze tehdy, nezávisí-li hamiltonián explicitně na čase. A tato podmínka je splněna ve většině vyšetřovaných případů.

Nyní můžeme napsat [Hamiltonovy rovnice](#) pro harmonický oscilátor tak, že dosadíme do vztahů (174). Dostaneme tedy  $\frac{dx}{dt} = \frac{\partial H}{\partial p} = \frac{p}{m}$  a  $\frac{dp}{dt} = -\frac{\partial H}{\partial x} = -kx$ . Máme tedy dvě lineární rovnice  $\frac{dx}{dt} = \frac{p}{m}$  a  $\frac{dp}{dt} = -kx$ . Zderivujeme-li první z nich podle času, dostaneme:  $\frac{d^2x}{dt^2} = \frac{1}{m} \frac{dp}{dt}$  a dosadíme do ní z druhé Hamiltonovy rovnice. Získáme tedy rovnici  $\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{kx}{m}$  a po úpravě  $\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{kx}{m} = 0$ , což je známá rovnice popisující pohyb harmonického oscilátoru. Její řešení lze psát ve tvaru  $x = A \sin(\omega t + \varphi_0)$ , kde  $A$  je [amplituda výchylky](#),  $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$  je úhlová [frekvence kmitání](#) harmonického oscilátoru a  $\varphi_0$  je [počáteční fáze](#) kmitání.

---

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

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