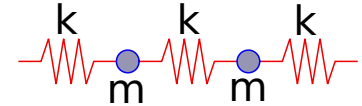


Vlnová rovnice. Uvažujte nekonečný řetízek stejných malých závaží o hmotnosti m , spojených lineárně identickými nehmotnými pružinami o tuhosti k . Rovnovážná vzdálenost sousedních závaží necht' je a , a předpokládejte pohyb pouze ve směru pružin. Pole výchylek jednotlivých závaží z jejich rovnovážných poloh popište spojitou veličinou $u(x)$.



- Sestavte pohybové rovnice pro j -té závaží a ukažte, že za předpokladu $a \rightarrow 0$ tyto pohybové rovnice přechází v rovnici vlnovou.

Pojďme se podívat na Taylorův rozvoj spojitě funkce $u(x)$ v okolí bodu x_0 ,

$$u(x) = u(x_0) + u'(x_0)(x - x_0) + \frac{1}{2!}u''(x_0)(x - x_0)^2 + \dots + \frac{u^{[k+1]}(\xi)}{(k+1)!}(x - x_0)^{k+1},$$

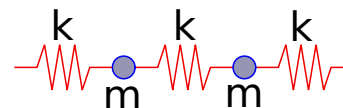
zde se zbytkem v Lagrangeově tvaru, kde ξ leží mezi x a x_0 . Přepišme rozvoj s označením $x = x_0 + \varepsilon$ do podoby

$$u(x_0 + \varepsilon) = u(x_0) + u'(x_0)\varepsilon + \frac{1}{2!}u''(x_0)\varepsilon^2 + O(\varepsilon^3),$$

a přidejme ještě obdobný rozvoj opačným směrem,

$$u(x_0 - \varepsilon) = u(x_0) - u'(x_0)\varepsilon + \frac{1}{2!}u''(x_0)\varepsilon^2 + O(\varepsilon^3),$$

Vlnová rovnice. Uvažujte nekonečný řetězek stejných malých závaží o hmotnosti m , spojených lineárně identickými nehmotnými pružinami o tuhosti k . Rovnovážná vzdálenost sousedních závaží necht' je a , a předpokládejte pohyb pouze ve směru pružin. Pole výchylek jednotlivých závaží z jejich rovnovážných poloh popište spojitou veličinou $u(x)$.



- Sestavte pohybové rovnice pro j -té závaží a ukažte, že za předpokladu $a \rightarrow 0$ tyto pohybové rovnice přechází v rovnici vlnovou.

$$u(x_0 + \varepsilon) = u(x_0) + u'(x_0)\varepsilon + \frac{1}{2!}u''(x_0)\varepsilon^2 + O(\varepsilon^3),$$

$$u(x_0 - \varepsilon) = u(x_0) - u'(x_0)\varepsilon + \frac{1}{2!}u''(x_0)\varepsilon^2 + O(\varepsilon^3),$$

Za předpokladu, že výchylky jednotlivých závaží jsou známy, můžeme tyto dvě rovnice využít k diskretizovanému vyjádření derivací. Vyloučením členů s druhou derivací dostáváme

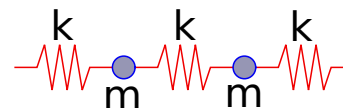
$$u'(x_0) = \frac{u(x_0 + \varepsilon) - u(x_0 - \varepsilon)}{2\varepsilon} + O(\varepsilon^2).$$

Tomuto vzorci se říká *dvoubodová centrální první derivace*. Pokud naopak vyloučíme členy s první derivací, dostáváme

$$u''(x_0) = \frac{u(x_0 + \varepsilon) - 2u(x_0) + u(x_0 - \varepsilon)}{\varepsilon^2} + O(\varepsilon).$$

Tomuto vztahu se říká *dvoubodová centrální druhá derivace*. Obdobným způsobem se hledají n -bodové k -té derivace.

Vlnová rovnice. Uvažujte nekonečný řetízek stejných malých závaží o hmotnosti m , spojených lineárně identickými nehmotnými pružinami o tuhosti k . Rovnovážná vzdálenost sousedních závaží nechtě je a , a předpokládejte pohyb pouze ve směru pružin. Pole výchylek jednotlivých závaží z jejich rovnovážných poloh popište spojitou veličinou $u(x)$.



- Sestavte pohybové rovnice pro j -té závaží a ukažte, že za předpokladu $a \rightarrow 0$ tyto pohybové rovnice přechází v rovnici vlnovou.

$$u''(x_0) = \frac{u(x_0 + \varepsilon) - 2u(x_0) + u(x_0 - \varepsilon)}{\varepsilon^2} + O(\varepsilon).$$

Vraťme se k pohybové rovnici na obecném místě homogenního řetízku,

$$j : \quad m\ddot{x}[j] = -k(x[j] - x[j-1]) - k(x[j] - x[j+1]) = kx[j-1] - 2kx[j] + kx[j+1].$$

Není těžké tuto rovnici přepsat pomocí diskretizované druhé derivace,

$$O(a^3) : \quad m\ddot{u}(x[j]) = ku(x[j])''a^2,$$

a po přechodu ke spojitě souřadnici x

$$\ddot{u} - v^2u'' = 0,$$

kde $v = a\sqrt{k/m}$ má jednotku $\text{m}\cdot\text{s}^{-1}$ a význam rychlosti šíření fáze podél řetízku.