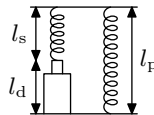


Úloha IV.4 ... analogie

7 bodů; průměr 4,50; řešilo 20 studentů

Mějme dvě hookeovské pružiny s modulem pružnosti $E = 2,01 \text{ GPa}$ a píst s viskozitou $\eta = 9,8 \text{ GPa}\cdot\text{s}$. Závislost napětí σ na relativním prodloužení ε je popsána vztahem $\sigma_s = E\varepsilon_s$ pro pružinu a $\sigma_d = \eta\dot{\varepsilon}_d$ pro píst, přičemž tečka zde značí derivaci podle času. Jednu pružinu délky l_s a píst délky l_d zapojíme do série a poté k nim paralelně připojíme druhou pružinu o délce l_p . Celý tento systém pak náhlým roztažením uvedeme do stavu $s \varepsilon_0 = 0,2$ a toto prodloužení dále držíme konstantní. Určete, za jak dlouho od roztažení poklesne napětí v systému na polovinu původní hodnoty, jestliže platí $\frac{l_s}{l_p} = 0,5$.



Mirek vymýšlel úlohy na zkoušce. Zase.

Napětí v sériově zapojené pružině, v paralelní pružině a v pístu označíme postupně σ_s , σ_p a σ_d . Relativní prodloužení bude obdobně ε_s , ε_p a ε_d .

Celkové napětí v systému, které označíme σ , je dáno součtem napětí jednotlivých paralelních částí. Napětí v první části je $\sigma_s = \sigma_d$, zatímco ve druhé je to jednoduše σ_p . Potom

$$\sigma = \sigma_p + \sigma_s. \quad (1)$$

Ze zadání vyplývají vztahy mezi napětími a relativními prodlouženími

$$\sigma_s = E\varepsilon_s, \quad \sigma_p = E\varepsilon_p, \quad \sigma_d = \eta\dot{\varepsilon}_d.$$

Zatím máme 7 neznámých a 5 rovnic, potřebujeme proto získat ještě dvě rovnice. První z nich vychází z faktu, že prodloužení ε_p je konstantní, neboli $\varepsilon_p = \varepsilon_0$. Poslední rovnice vyplývá ze zachování délky. Zřejmě platí $l_p = l_s + l_d$. Obecně (při libovolném natažení) musí platit

$$(1 + \varepsilon_p)l_p = (1 + \varepsilon_s)l_s + (1 + \varepsilon_d)l_d.$$

Pro zjednodušení si definujeme konstantu $\lambda = \frac{l_s}{l_p}$, čímž dostaneme

$$1 + \varepsilon_p = (1 + \varepsilon_s)\lambda + (1 + \varepsilon_d)(1 - \lambda).$$

Toto je naše poslední rovnice. Je jasné, že budeme muset řešit diferenciální rovnici, začneme tedy vyjádřením časové derivace relativního prodloužení pístu

$$\begin{aligned} \dot{\varepsilon}_d &= \frac{\sigma_d}{\eta} = \frac{\sigma_s}{\eta} = \frac{E\varepsilon_s}{\eta} = \frac{E}{\eta} \left(\frac{1 + \varepsilon_0}{\lambda} - 1 - (1 + \varepsilon_d) \frac{1 - \lambda}{\lambda} \right) = \\ &= \frac{E}{\eta\lambda} (1 + \varepsilon_0 - \lambda - (1 + \varepsilon_d)(1 - \lambda)) = \frac{E}{\eta\lambda} (\varepsilon_0 - (1 - \lambda)\varepsilon_d) = \\ &= -\frac{E(1 - \lambda)}{\eta\lambda} \left(\varepsilon_d - \frac{\varepsilon_0}{1 - \lambda} \right). \end{aligned}$$

Řešme diferenciální rovnici

$$\begin{aligned} \frac{1}{\varepsilon_d - \frac{\varepsilon_0}{1 - \lambda}} d\varepsilon_d &= -\frac{E}{\eta} \frac{1 - \lambda}{\lambda} dt, \\ \ln\left(\varepsilon_d - \frac{\varepsilon_0}{1 - \lambda}\right) &= C - \frac{E}{\eta} \frac{1 - \lambda}{\lambda} t, \end{aligned}$$

kde C je integrační konstanta. Nyní si můžeme vyjádřit prodloužení pístu

$$\varepsilon_d = \frac{\varepsilon_0}{1 - \lambda} + Ae^{-\frac{E}{\eta} \frac{1 - \lambda}{\lambda} t},$$

kde $A = e^C$ je další konstanta. Pro její určení použijeme počáteční podmínky. V čase $t = 0$ s (těsně po natažení systému) se píst ještě nestihl dát do pohybu, takže platí $\varepsilon_d(0) = 0$. Z toho plyne

$$A = -\frac{\varepsilon_0}{1-\lambda} \Rightarrow \varepsilon_d = \frac{\varepsilon_0}{1-\lambda} \left(1 - e^{-\frac{E}{\eta} \frac{1-\lambda}{\lambda} t}\right).$$

Už máme vše potřebné proto, abychom mohli spočítat celkové napětí v systému. Začneme dosazením do rovnice (1)

$$\sigma = \sigma_p + \sigma_s = \sigma_p + \sigma_d = E\varepsilon_0 + \eta\dot{\varepsilon}_d.$$

Dále spočítáme časovou derivaci relativního prodloužení pístu

$$\dot{\varepsilon}_d = -\frac{\varepsilon_0}{1-\lambda} e^{-\frac{E}{\eta} \frac{1-\lambda}{\lambda} t} \left(-\frac{E}{\eta} \frac{1-\lambda}{\lambda}\right) = \frac{E\varepsilon_0}{\eta\lambda} e^{-\frac{E}{\eta} \frac{1-\lambda}{\lambda} t},$$

kteřou rovnou dosadíme do předchozí rovnice

$$\sigma = E\varepsilon_0 + \frac{E\varepsilon_0}{\lambda} e^{-\frac{E}{\eta} \frac{1-\lambda}{\lambda} t} = E\varepsilon_0 \left(1 + \frac{1}{\lambda} e^{-\frac{E}{\eta} \frac{1-\lambda}{\lambda} t}\right).$$

Podle zadání hledáme čas τ , ve kterém je napětí poloviční oproti počáteční hodnotě, neboli

$$\sigma(\tau) = \frac{1}{2}\sigma(0) = \frac{1}{2}E\varepsilon_0 \left(1 + \frac{1}{\lambda}\right).$$

Odtud už snadno vyjádříme τ jako

$$\tau = \frac{\eta}{E} \frac{\lambda}{1-\lambda} \ln \frac{2}{1-\lambda}.$$

Číselně $\tau \doteq 6,8$ s.

Štěpán Marek
stepan.marek@fykos.cz

Fyzikální korespondenční seminář je organizován studenty MFF UK. Je zastřešen Oddělením propagace a mediální komunikace MFF UK a podporován Ústavem teoretické fyziky MFF UK, jeho zaměstnanci a Jednotou českých matematiků a fyziků.

Toto dílo je šířeno pod licencí Creative Commons Attribution-Share Alike 3.0 Unported.
Pro zobrazení kopie této licence navštivte <https://creativecommons.org/licenses/by-sa/3.0/>.