

Rei t guct 'c'q'applet

O qm 'j g'leqlf cn

Consideremos uma mola helicoidal com espiras não contíguas. Seja L_0 o seu comprimento quando está na horizontal e L_1 o comprimento quando está na vertical, carregado com uma massa M . O seu alongamento resulta da tensão no fio que constitui a mola.

Segundo a Lei de Hooke, a mola é submetida a uma força proporcional ao seu alongamento e oposta à força que causa o alongamento. Se o limite de elasticidade é ultrapassado, deixa de haver proporcionalidade e a mola não regressa à sua forma inicial quando a massa é removida.

- Se a massa m_0 de o qm 'j g'leqlf cn em comparação com M , temos a seguinte relação:

$$F = -Mg = -K(L_1 - L_0) = -Kx$$

- Se pelo contrário, esta massa não é negligenciável, temos que:

$$F = -\left(M + \frac{m_0}{2}\right)g = -K(L_1 - L_0) = -Kx$$

A constante K da massa expressa-se em N/m. É a constante de elasticidade da mola.

Associaçõ q'f g'b qm u

Go 'Paralqm

Quando duas molas com elasticidade K_1 e K_2 são associadas em paralelo (a fixação da massa M exige que ambas as molas se alonguem com o mesmo comprimento x), a elasticidade da mola equivalente é

$$K = K_1 + K_2$$

Go 'Série

Sob acção da mesma restrição, os alongamentos adicionados à elasticidade da mola equivalente

$$\text{são: } \frac{1}{K} = \frac{1}{K_1} + \frac{1}{K_2}$$

Euvf q'F kp-o leq

Se retirarmos a massa M da sua posição de equilíbrio, ela efectua um movimento oscilante.

- Se $M \gg m_0$ a equação de movimento é:

$$M \frac{d^2x}{dt^2} = -Kx \Rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = 0 \quad \omega^2 = \frac{K}{M}$$

O período das oscilações é: $T = 2\pi\sqrt{\frac{M}{K}}$

- Se a massa da mola não pode ser negligenciada, temos um sistema deformável com propagação. Simplifiquemos o problema e vamos supor que a mola tem a mesma forma que a de uma deformação estática. Aqui é usada a conservação de energia para determinar o período do sistema.

Energia cinética:

$$\text{Energia cinética de } M : \frac{1}{2}M\left(\frac{dx}{dt}\right)^2$$

Energia cinética da mola:

A mola é "cortada" em fatias de espessura dy e massa $dm = m_0 \cdot y/L$. A velocidade de uma delas é

$$\frac{dx}{dt} \frac{y}{L} \text{ as energias são } \frac{1}{2} m_0 \frac{dy}{L} \left(\frac{dx}{dt} \frac{y}{L}\right)^2$$

$$\text{Integra-se entre 0 e } L, \text{ e temos } E_{\text{cmola}} = \frac{1}{6} m_0 \left(\frac{dx}{dt}\right)^2$$

Energia potencial:

Peso : $-M \cdot g \cdot x - \frac{1}{2} \cdot m_0 \cdot g \cdot x$

Tracção da mola: $\frac{1}{2} \cdot K \cdot (x + L_1 - L_0)^2$

Conservação da energia:

$$\frac{1}{2} \left(M + \frac{m_0}{3} \right) \left(\frac{dx}{dt} \right)^2 - \left(M + \frac{m_0}{2} \right) \cdot g \cdot x + K \frac{(x + L_1 - L_0)^2}{2} = \text{Constante}$$

Depois da derivação, tiramos que:

$$\left(M + \frac{m_0}{3} \right) \frac{d^2x}{dt^2} = \left(M + \frac{m_0}{2} \right) \cdot g - K(x + L_1 - L_0)$$

Como x é o alongamento da mola desde a sua posição de equilíbrio estático, temos finalmente:

$$\left(M + \frac{m_0}{3} \right) \frac{d^2x}{dt^2} = -K \cdot x \Rightarrow T = 2\pi \sqrt{\frac{M + \frac{m_0}{3}}{K}}$$

Falta levar ainda em linha de conta um termo de correcção igual a um terço da massa da mola.