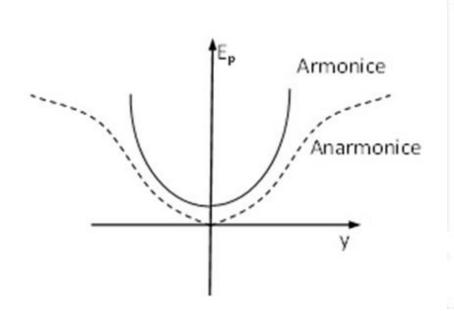
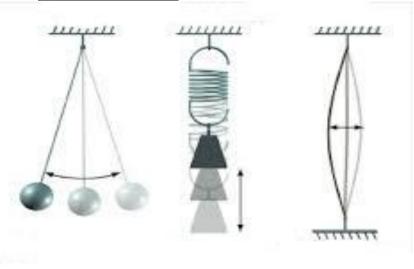
Oscilații

Mişcare oscilatorie - orice transformare a energiei unui sistem dintr-o formă în alta, în mod periodic sau cvasiperiodic, reversibil sau parţial reversibil.

Sistemul care oscilează se numește oscilator.





Oscilații armonice libere

Forţa elastică: $F_{\rho}=-ky$, k -constanta elastică şi, în SI, se măsoară în N/ m.

$$E_p = E_p(0) + \frac{y}{1} \left(\frac{d E_p}{dy} \right)_{y=y_0} + \frac{y^2}{2!} \left(\frac{d^2 E_p}{dy^2} \right)_{y=y_0} + \frac{y^3}{3!} \left(\frac{d^3 E_p}{dy^3} \right)_{y=y_0} + \cdots$$

$$E_p = \underbrace{\frac{ky^2}{2}}_{armonice} + \underbrace{\frac{y^3}{3!} \left(\frac{d^3 E_p}{dy^3}\right)_{y=y_0}}_{nearmonice} + \cdots$$

Conform principiului al doilea al mecanicii clasice, pentru un corp de masă m:

$$m\frac{d^2y}{dt^2} = -ky$$

$$\frac{d^2y}{dt^2} + \omega_0^2 y = 0$$
 - ecuaţie diferenţială de ordinul doi, cu coeficienţi constanţi, omogenă

$$\omega_0$$
 -pulsaţie proprie a oscilaţiei T_0 -perioada oscilaţiilor proprii

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} = \frac{2\pi}{T_0} \qquad \qquad \begin{bmatrix} \omega_0 \end{bmatrix}_{SI} = rad / s \\ \begin{bmatrix} T_0 \end{bmatrix}_{SI} = s$$

Oscilații armonice libere

Se rezolva ecuația diferențială folosind metoda ecuației caracteristice:

$$\lambda^{2} + \omega_{0}^{2} = 0; \quad \lambda_{1,2} = \pm i\omega_{0}$$

$$y(t) = C_{1}e^{\lambda_{1}t} + C_{2}e^{\lambda_{2}t}$$

$$y(t) = C_{1}e^{i\omega_{0}t} + C_{2}e^{-i\omega_{0}t}$$

$$e^{i\alpha} = \cos\alpha + i\sin\alpha$$

Oscilații armonice libere

Soluția generală a ecuației diferențială a oscilațiilor armonice :

$$y = A \sin(\omega_0 t + \varphi)$$

A- amplitudinea oscilațiilor (depărtarea maximă a oscilatorului față de poziția sa de echilibru) φ -faza inițială, adică o mărime care ne dă o informație în legătură cu poziția inițială a oscilatorului, față de poziția sa de echilibru

$$lpha(t) = \omega_0 t + arphi$$
 - faza oscilaţiei

$$lpha(t)=\omega_0 t + arphi$$
 - faza oscilaţiei

Viteza de oscilaţie : $v=rac{dy}{dt}=\omega_0 A\cos(\omega_0 t + arphi)$

Energia cinetică a oscilatorului:
$$E_c = \frac{m}{2} \left(\frac{dy}{dt} \right)^2 = \frac{m\omega_0^2}{2} A^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi)$$

Energia potențială elastică:

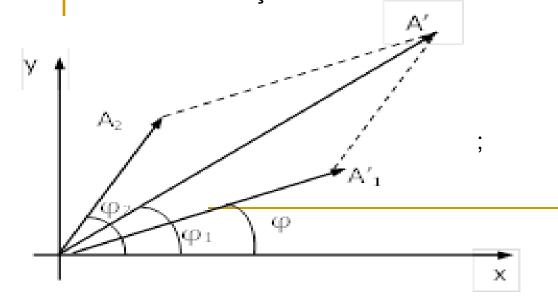
$$E_p = \frac{k}{2} y^2 = \frac{m\omega_0^2}{2} A^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi)$$

Energia mecanică totală a oscilatorului: $E = E_c + E_p = \frac{m\omega_0^2}{2}A^2 = const$

legea conservării energiei → oscilatorul este un sistem conservativ

a) Compunerea oscilaţiilor paralele şi de aceeaşi pulsaţie

Fie două oscilații armonice individuale care au următoarea formă:



$$y_1 = A_1 \sin(\omega_0 t + \varphi_1)$$

$$y_2 = A_2 \sin(\omega_0 t + \varphi_2)$$

Oscilaţia armonică rezultantă:

$$y = A\sin(\omega_0 t + \varphi)$$

$$\left|A_1 - A_2\right| \le A \le A_1 + A_2$$

$$tg\,\varphi = \frac{A_1\sin\varphi_1 + A_2\sin\varphi_2}{A_1\cos\varphi_1 + A_2\cos\varphi_2}$$

 $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos(\varphi_2 - \varphi_1)}$

A-minimă fiind zero dacă amplitudinile oscilaţiilor individuale sunt egale, iar diferenţa de fază egală cu π (opoziţie de fază).

b) Compunerea oscilațiilor paralele și de pulsație puțin diferită

$$\omega_{1} = \omega_{0} - \Delta \omega \qquad \qquad \phi_{1} \rightarrow \phi_{1} - \Delta \omega \cdot t \qquad \Delta \omega << \omega_{0}$$

$$\omega_{2} = \omega_{0} + \Delta \omega \qquad \qquad \phi_{2} \rightarrow \phi_{2} + \Delta \omega \cdot t$$

Amplitudinea oscilației rezultante va fi în acest caz:

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos(2\Delta\omega \cdot t + \varphi_2 - \varphi_1)}$$

Pentru $A_1=A_2$:

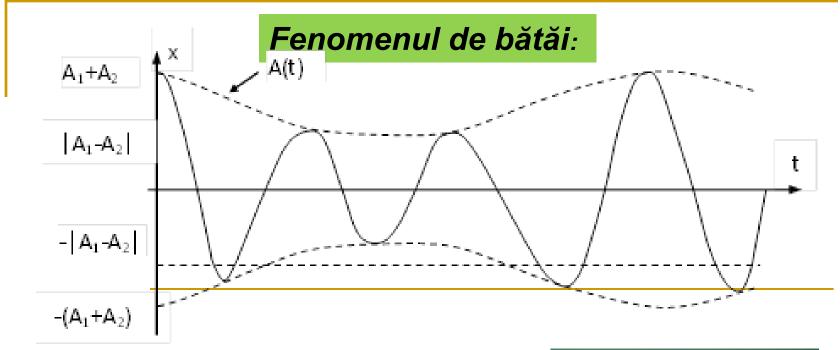
$$A = 2A_1 \cos\left(\frac{\Delta\omega}{2} \cdot t + \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{2}\right)$$

$$\cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2} \cdot t\right) \sin\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2} \cdot t\right)$$

$$T_b = \frac{2\pi}{\omega_b - \omega} = \frac{2\pi}{\Delta \omega}$$

 $A = 2A_1 \cos\left(\frac{\Delta\omega}{2} \cdot t + \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{2}\right)$ Perioada de modificare în timp a amplitudinii este dată de intervalul dintre momentele de timp în care amplitudinea

Fenomenul de bătăi:
$$T_b = \frac{2\pi}{\omega_2 - \omega_1} = \frac{2\pi}{\Delta \omega}$$
 devine zero:
$$\frac{\Delta \omega}{2} \cdot T_b + \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{2} = \pi + \frac{\varphi_2 - \varphi_1}{2}$$



Set de doua diapazoane cu cutie de rezonanta:

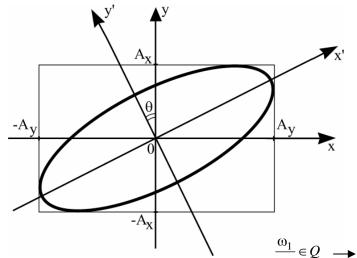
determinarea frecventei sunetului diapazonului



c) Compunerea oscilaţiilor perpendiculare de aceeaşi pulsaţie

Un oscilator supus acţiunii a două forţe elastice de direcţii perpendiculare, execută oscilaţii armonice individuale de forma:

$$x = A_x \cos(\omega_0 t + \varphi_1)$$
 : $y = A_y \cos(\omega_0 t + \varphi_2)$



Traiectoria mişcării oscilatorului va fi în acest caz o *elipsă generalizată* :

$$\underbrace{\left(\frac{x}{A_x}\right)^2 + \left(\frac{y}{A_y}\right)^2 + 2\frac{x}{A_x}\frac{y}{A_y}\cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)}_{\mathbf{X}}$$

$$\varphi_{2} - \varphi_{1} = n\pi \qquad \longrightarrow \text{Traiectoria este o dreaptă}$$

$$\varphi_{2} - \varphi_{1} = (2n+1)\frac{\pi}{2} \; ; A_{x} = A_{y} = A \; \text{-Traiectoria este un cerc}$$

$$\frac{\omega_{1}}{\omega_{2}} \in \mathcal{Q} \implies \text{figurile lui Lissajoux}$$

Oscilații amortizate

Dacă asupra unui corp (oscilator) de masă *m* acționează, în afară de forța elastică, o forță de rezistență (de frecare), proporțională și de semn contrar cu viteza:

$$F_r = -b \frac{dy}{dt}$$
 ; $b = \text{const}$ $[b]_{SI} = kgs^{-1}$ Principiul al doilea al mecanicii clasice se scrie: $m \frac{d^2y}{dt^2} = -ky - b \frac{dy}{dt}$

Ecuația diferențială a mișcării:

Ecuaţia diferenţială a mişcării:
$$\frac{d^2y}{dt^2} + 2\beta \frac{dy}{dt} + \omega_0^2 y = 0 \qquad ; \qquad \beta = \frac{b}{2m}$$
i) Dacă frecarea este mare ($\beta > \omega_0$) \longrightarrow Miscare neperiodica

- i) Dacă $\beta = \omega_0 \rightarrow \text{Miscare } \underline{aperiodica}$ iii) Dacă frecarea este mică ($\beta < \omega_0$)

coeficient de amortizare $|\beta|_{SI} = s^{-1}$

Soluţia ec. este:
$$y = Ae^{-\beta \cdot t} \sin(\omega \cdot t + \varphi)$$

Pulsaţia oscilaţiilor_amortizate: $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2} = \sqrt{\frac{k}{m} - \frac{b^2}{4m^2}}$

Bibilografie selectivă

- [1] Nicolina POP, Fizica- Elemente fundamentale pentru ingineri, Editura Politehnica, Timişoara,
 2013.
- Duşan POPOV, Ioan DAMIAN, Elemente de Fizică generală, Editura Politehnica, Timişoara, 2001.
- [2] Minerva CRISTEA, Duşan POPOV, Floricica BARVINSCHI, Ioan DAMIAN, Ioan LUMINOSU, Ioan ZAHARIE, Fizică Elemente fundamentale, Editura Politehnica, Timişoara, 2006.
- [3] I. Luminosu, Fizica elemente fundamentale, Editura Politehnica, 2002.
- [4] O. Aczel, Mecanică fizică. Oscilaţii şi unde, Ed. Universităţii Timişoara, 1975.
- [5] A. Hristev , Mecanică şi acustică, Ed. Did. şi Pedag., Bucureşti, 1982
- [6] H. Kittel, Cursul de fizică Berkeley, Vol. I, II, Ed. Did. și Pedag., București, 1982.
- [8] E. Luca, Gh. Zet şi alţii Fizică generală, Ed. Did. şi Pedag., Bucureşti, 1981.
- [9] T. Creţu Fizică generală, Vol. I şi Vol.II, Ed. Tehnică, Bucureşti, 1984 şi 1986.