

MECANICA NEWTONIANĂ

• OSCILAȚII ARMONICE

- modelul pentru oscilatorul liniar armonic
- ecuația diferențială
- legea mișcării
- energia
- Compunerea a două oscilații armonice paralele de aceeași pulsație
- Compunerea a două oscilații armonice paralele cu pulsații puțin diferite
- Analiza Fourier a mișcării periodice
- Compunerea oscilațiilor armonice **perpendiculare** de aceeași pulsație
- Compunerea oscilațiilor armonice **perpendiculare** cu pulsații diferite

• OSCILAȚII AMORTIZATE

• OSCILAȚII ÎNTREȚINUTE

• UNDE ELASTICE

COMPUNEREA OSCILAȚIILOR ARMONICE PERPENDICULARE DE ACEEAȘI PULSAȚIE

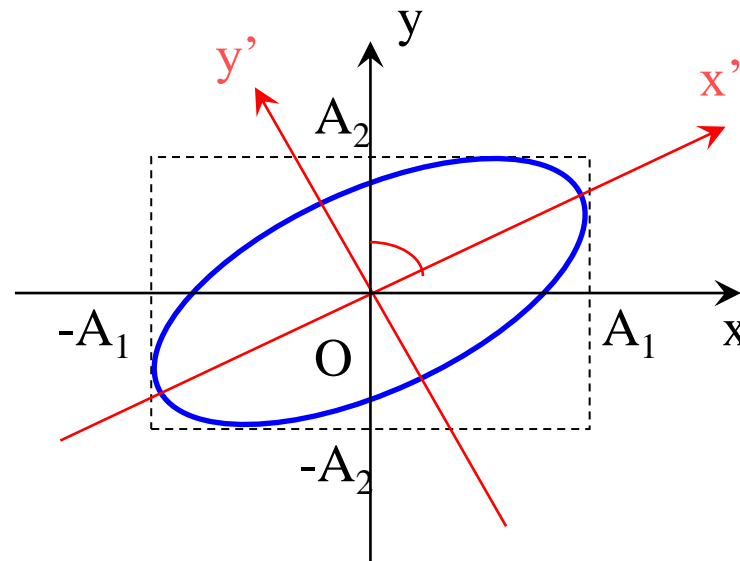
$$x(t) = A_1 \sin(\omega t + \varphi_1)$$

$$y(t) = A_2 \sin(\omega t + \varphi_2)$$

$$\frac{x}{A_1} = \sin(\omega t)\cos\varphi_1 + \cos(\omega t)\sin\varphi_1 \quad (1)$$

$$\frac{y}{A_2} = \sin(\omega t)\cos\varphi_2 + \cos(\omega t)\sin\varphi_2 \quad (2)$$

$$\begin{array}{l} (1) \quad |\cos\varphi_2| - |\sin\varphi_2| \\ (2) \quad |\cos\varphi_1| - |\sin\varphi_1| \end{array} \quad \begin{array}{l} (1) \quad |\sin\varphi_2| - |\cos\varphi_2| \\ (2) \quad |\sin\varphi_1| - |\cos\varphi_1| \end{array} \quad +$$



$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

ecuația traiectoriei unui corp punctiform supus simultan la 2 osc.arm. perp. de aceeași pulsație

COMPUNEREA OSCILAȚIILOR ARMONICE PERPENDICULARE DE ACEEAȘI PULSAȚIE

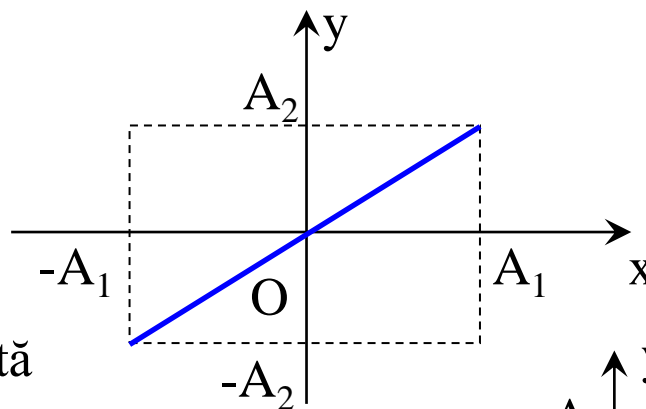
$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

Atunci când

$$\varphi_2 - \varphi_1 = 2n\pi, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

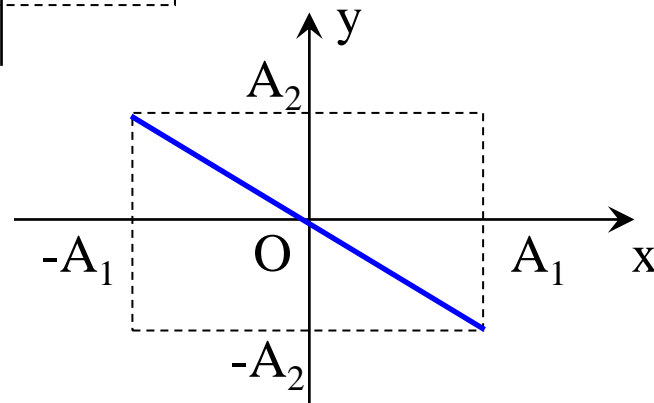
$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} = 0 \Rightarrow \left(\frac{x}{A_1} - \frac{y}{A_2} \right)^2 = 0$$

$$y = \frac{A_2}{A_1} x \quad \text{traectoria este o dreaptă}$$



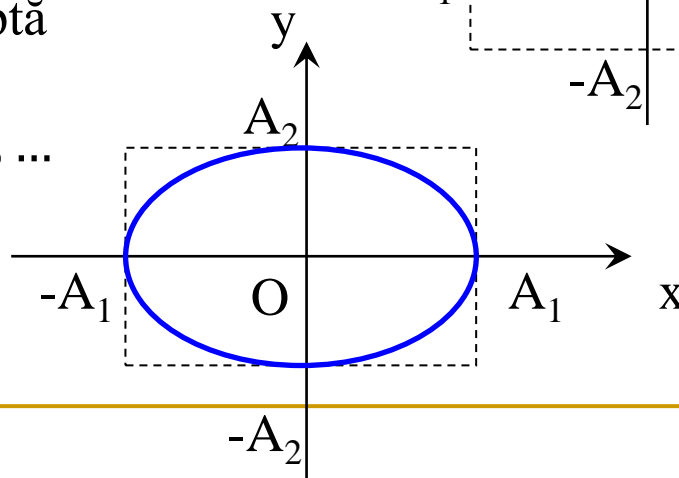
$$\varphi_2 - \varphi_1 = (2n + 1)\pi, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$y = -\frac{A_2}{A_1} x \quad \text{traectoria este o dreaptă}$$



$$\varphi_2 - \varphi_1 = (2n + 1) \frac{\pi}{2}, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} = 1 \quad \text{traectoria este o elipsă dreaptă}$$



COMPUNEREA OSCILAȚIILOR ARMONICE PERPENDICULARE CU PULSAȚII DIFERITE

Un punct material supus simultan la două oscilații armonice perpendiculare de frecvență diferită are o traiectorie complicată.

$$\begin{aligned}x(t) &= A_1 \sin(\omega_1 t + \varphi_1), \\ y(t) &= A_2 \sin(\omega_2 t + \varphi_2)\end{aligned}$$

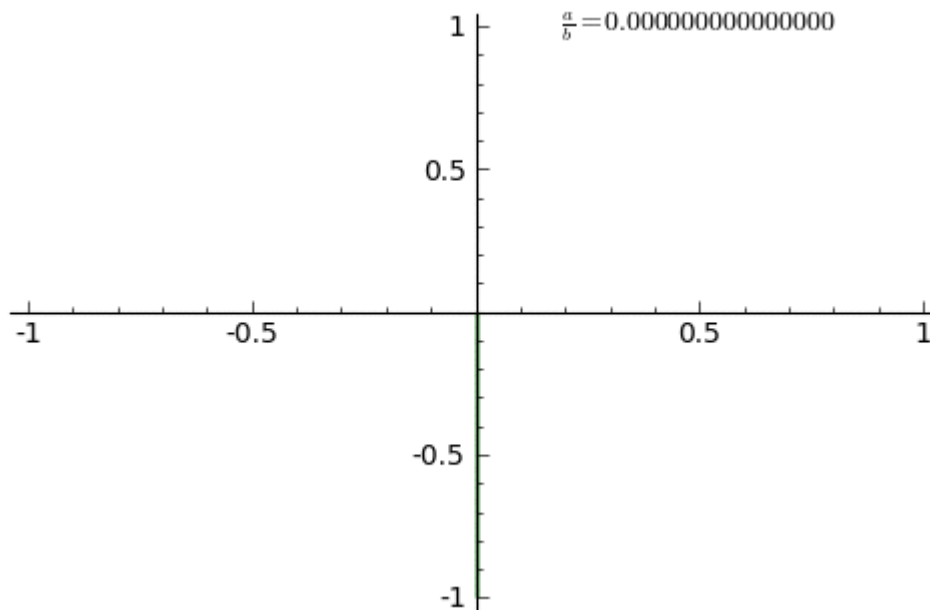
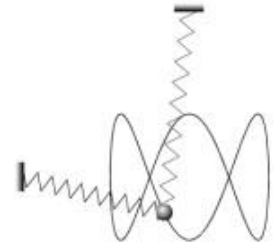
Dacă raportul celor două frecvențe (pulsatii) ω_2 / ω_1 este un **număr rațional** atunci traiectoria este **una din figurile Lissajous**, forma figurii depinzând și de $\varphi_2 - \varphi_1$.

Formarea figurilor Lissajous <https://academo.org/demos/lissajous-curves/>

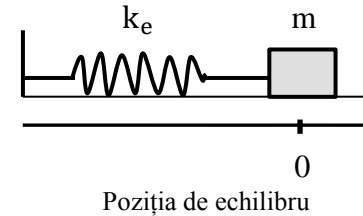
<https://www.surendranath.org/GPA/Oscillations/Lissajous/Lissajous.html>

COMPUNEREA OSCILAȚIILOR ARMONICE PERPENDICULARE CU PULSAȚII DIFERITE

Traectoria pentru creșterea raportului $\omega_2 / \omega_1 = a/b$ de la 0 la 1 cu pas de 0.01. ($\varphi_2 - \varphi_1 = 0$)



OSCILATORUL AMORTIZAT



$$F_{el} = -k_e \cdot x,$$

$$F_r = -\alpha v$$

α – coeficient de rezistență;

$$F = m \cdot a \quad \longrightarrow \quad m \cdot \frac{d^2 x}{dt^2} = -k_e \cdot x - \alpha \frac{dx}{dt}$$

$$\frac{k_e}{m} = \omega_0^2$$

$$\frac{\alpha}{m} = 2\beta$$

ω_0 – pulsația proprie a oscilatorului

β – factor de amortizare

ω – pulsația oscilației amortizate

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{\alpha}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k_e}{m} x = 0$$

$$\tau = \frac{1}{\beta}$$

timp de relaxare

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$$

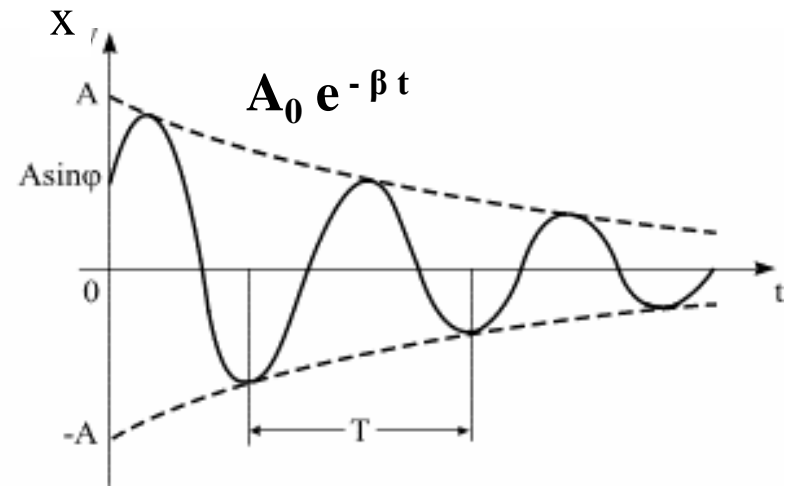
Mișcare de oscilație numai dacă $\omega_0^2 > \beta^2$

$$x(t) = A_0 e^{-\beta t} \sin(\omega t + \varphi)$$

$$\delta = \ln \frac{A(t)}{A(t+T)} \quad \text{decrement logaritmic}$$

$$\delta = \beta T$$

$$T = \frac{1}{\nu} = \frac{2\pi}{\omega}$$

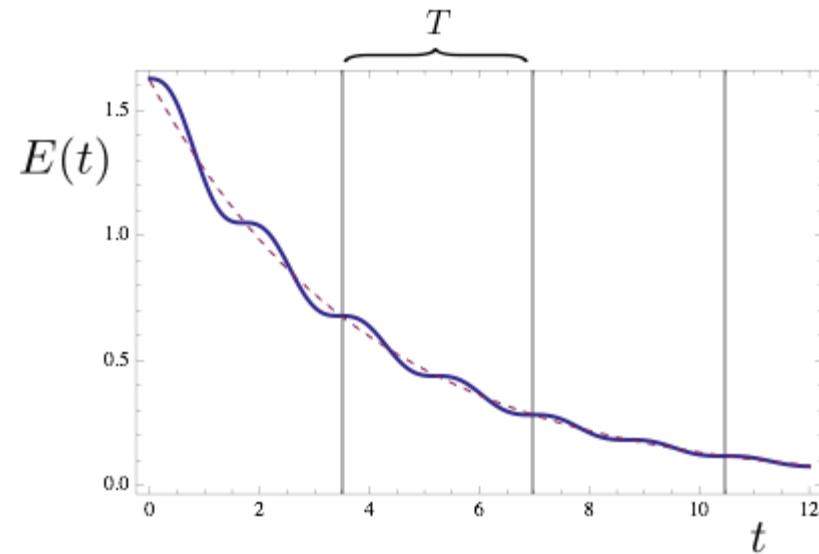


OSCILATORUL AMORTIZAT

$$\mathbf{x(t) = A_0 e^{-\beta t} \sin(\omega t + \varphi)}$$

$$\mathbf{v(t) = \frac{A_0 \omega e^{-\beta t}}{\cos\left(\arctg \frac{\beta}{\omega}\right)} \cos\left(\omega t + \phi + \arctg \frac{\beta}{\omega}\right)}$$

$$\mathbf{E_t(t) \cong \frac{k_e A^2}{2} = \frac{k_e A_0^2 e^{-2\beta t}}{2}}$$

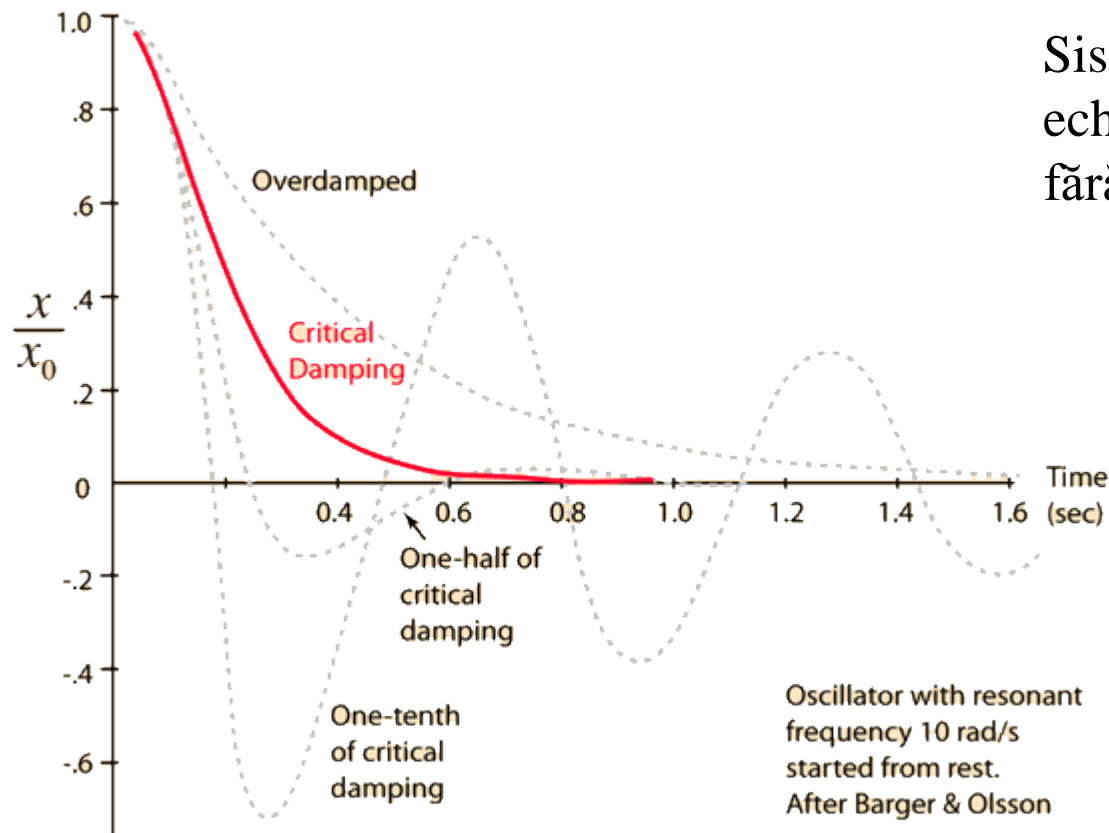


OSCILATORUL AMORTIZAT

Pentru $\beta^2 > \omega_0^2$ mișcare aperiodică
Sistemul revine în starea de echilibru fără a oscila. Cu cât factorul de amortizare este mare cu atât mai încet revine oscilatorul în starea de echilibru.

Amortizare critică $\beta^2 = \omega_0^2$

Sistemul revine în starea de echilibru cel mai rapid posibil fără a oscila.



<https://www.compadre.org/osp/EJSS/4026/134.htm>

<https://www.surendranath.org/GPA/Oscillations/FDHM/FDHM.html>

OSCILATORUL ÎNTREȚINUT

$$F_{el} = -k_e \cdot x$$

$$F_r = -\alpha v$$

$$F = F_0 \sin(\omega_1 t);$$

ω_1 = pulsația forței de întreținere

$$F = m \cdot a$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{\alpha}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k_e}{m} \cdot x = \frac{F_0}{m} \sin(\omega_1 t) \quad (*)$$

$$\frac{k_e}{m} = \omega_0^2$$

$$\frac{\alpha}{m} = 2\beta$$

ω_0 – pulsația proprie a oscilatorului
 β – factor de amortizare

Apare un timp regim tranzitoriu, apoi deoarece soluția ecuației omogene scade exponențial în timp, oscilatorul intră în regimul permanent.

Soluția care descrie regimul permanent:

➡ $x(t) = A_1 \sin(\omega_1 t - \varphi_1)$, Temă : Se înlocuiește în (*) și se obține

$$A_1 = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega_1^2)^2 + (2\beta\omega_1)^2}}$$

$$\operatorname{tg} \varphi_1 = \frac{2\beta\omega_1}{\omega_0^2 - \omega_1^2}$$



OSCILATORUL ÎNTREȚINUT

$$A_1 = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega_1^2)^2 + (2\beta\omega_1)^2}}$$

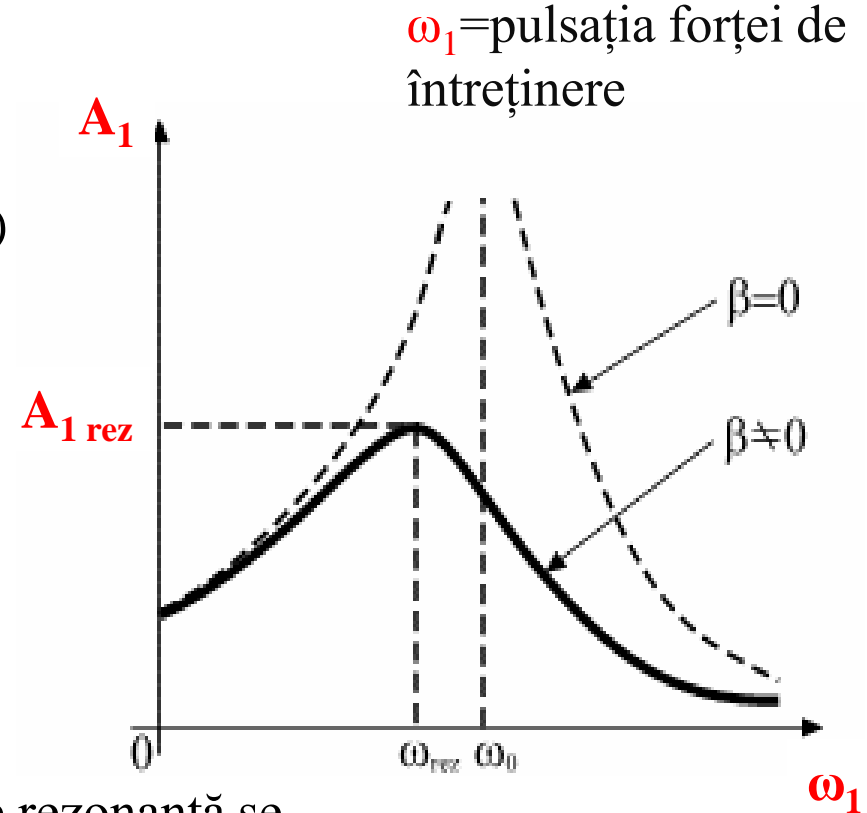
(*)

La rezonanță $A_1(\omega_1) = \text{maximă}$

$$\frac{dA_1}{d\omega_1} = 0$$

Temă

$$\omega_1 = \omega_{rez} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}$$



Pt a caracteriza numeric lărgimea curbei de rezonanță se definește banda de trecere

$$A > \frac{A_{rez}}{\sqrt{2}}$$



TEMA:

- COMPUNEREA OSCILAȚIILOR ARMONICE PERPENDICULARE
deducerea ecuației traiectoriei unui corp punctiform supus simultan la 2 osc.arm. perp. de aceeași pulsație
- OSCILATII AMORTIZATE (deducerea si reprezentarea legii de miscare analizând relația dintre pulsatia proprie si coeficientul de amortizare - toate cazurile, timp de relaxare, decrement logarithmic)
- OSCILATII INTRETINUTE (deducerea legii de miscare, deducerea pulsatiei de rezonanta a amplitudinii si a amplitudinii la rezonanta)

OSCILATORUL ÎNTREȚINUT

$$F = F_0 \sin(\omega_1 t);$$

$$x(t) = A_1 \sin(\omega_1 t - \varphi_1),$$

Puterea instantanee absorbită

$$P_{\text{abs}} = F \frac{dx}{dt} = F_0 A_1 \omega_1 \sin(\omega_1 t) \cos(\omega_1 t - \varphi_1)$$

De regulă, în practică ne interesează puterea absorbită medie pe o perioadă $T_1 = \frac{2\pi}{\omega_1}$

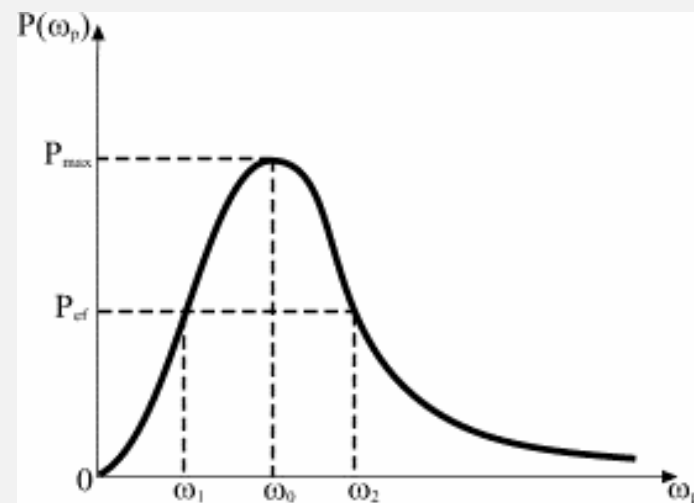
$$\langle P_{\text{abs}} \rangle = \langle P_{\text{dis}} \rangle = P = \frac{\beta}{m} \frac{F_0^2 \omega_1^2}{(\omega_0^2 - \omega_1^2)^2 + (2\beta \omega_1)^2} = m\beta \omega_1^2 A_1^2$$

$$P = P(\omega_1) \quad \xleftrightarrow{\frac{dP}{d\omega_1} = 0} \quad \omega_1 = \omega_0$$

$$P_{\text{max}} = P(\omega_0) = \frac{F_0^2}{4m\beta}$$

$$Q = \frac{\omega_0}{2\beta}$$

Factorul de calitate al
oscilatorului (sau, în general,
al sistemului oscilant)



lățimea de bandă pentru care
puterea este mai mare de jumătate
din puterea de la rezonanță

UNDE ELASTICE

Mediile continue (gazele, lichidele, solidele) sunt medii de particule care interacționează între ele și care, dacă una din particule oscilează, vor propaga oscilația de la particulă la particulă sub formă de unde, numite **unde elastice**. Mediile de acest fel se numesc medii elastice.

Așadar, o undă este o oscilație care se propagă.

<https://ophysics.com/waves1.html>

Totalitatea punctelor la care a ajuns unda la un moment dat t și care oscilează în fază, se numește **suprafață de undă**.

Forma geometrică a **frontului de undă** determină denumirea undei - plană, sferică, etc.

Viteza cu care se deplasează suprafețele de undă se numește **viteza de fază (u)** a undei.

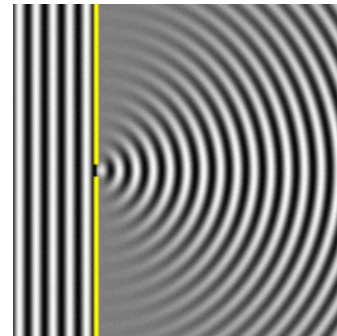
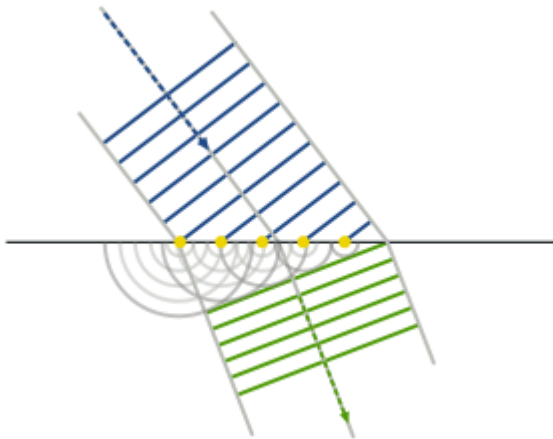
<http://www.acs.psu.edu/drussell/demos.html>

UNDE ELASTICE

Frontul de undă se poate construi cu ajutorul **principiului lui Huygens**:

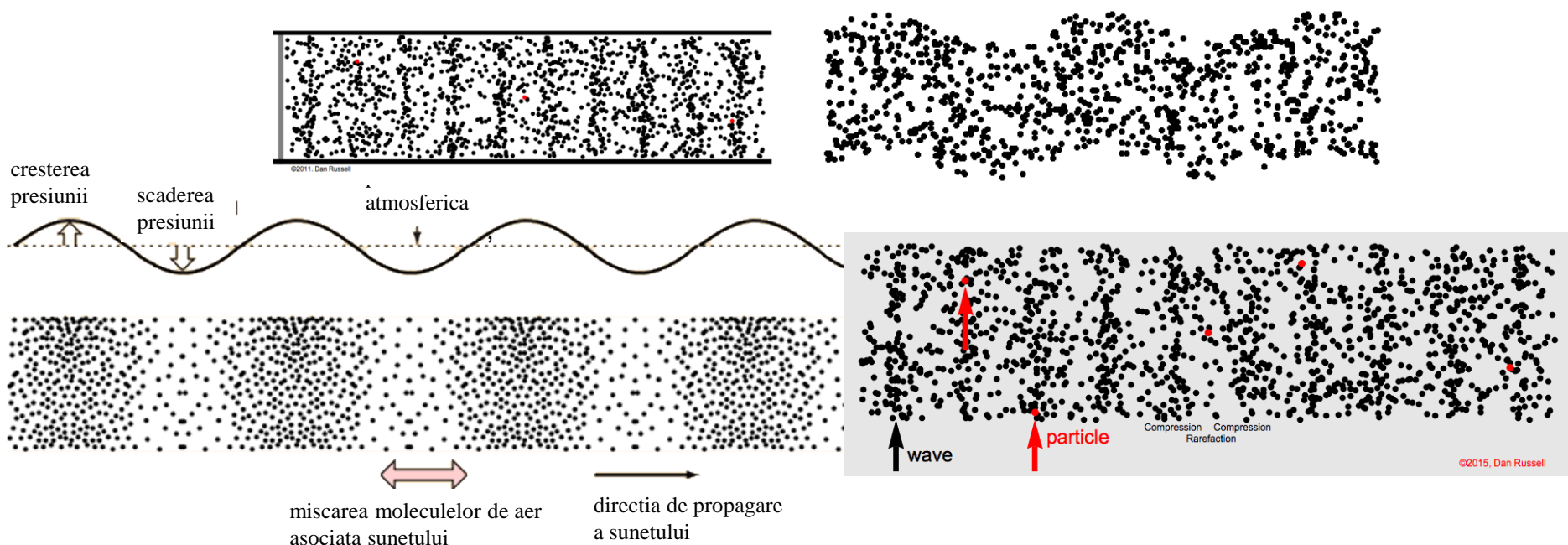
Fiecare punct de pe o suprafață de undă poate fi considerat o nouă sursă de oscilații și dă naștere la unde secundare.

Înfășurătoarea tuturor acestor suprafețe de undă elementare dă noul front de undă.



UNDE ELASTICE

- **longitudinale** dacă particulele mediului oscilează de-a lungul direcției de propagare a undei
- **transversale** dacă particulele mediului oscilează perpendicular pe direcția de propagare a undei



Atunci când oscilațiile sunt **armonice** și au **aceeași frecvență** în fiecare punct atins de undă spunem că unda este **monocromatică**

UNDE ELASTICE

ψ – funcție de undă = **elongația în cazul undelor elastice**

u – viteza de propagare a undei sau **viteza de fază**

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} - \frac{1}{u^2} \cdot \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = 0$$

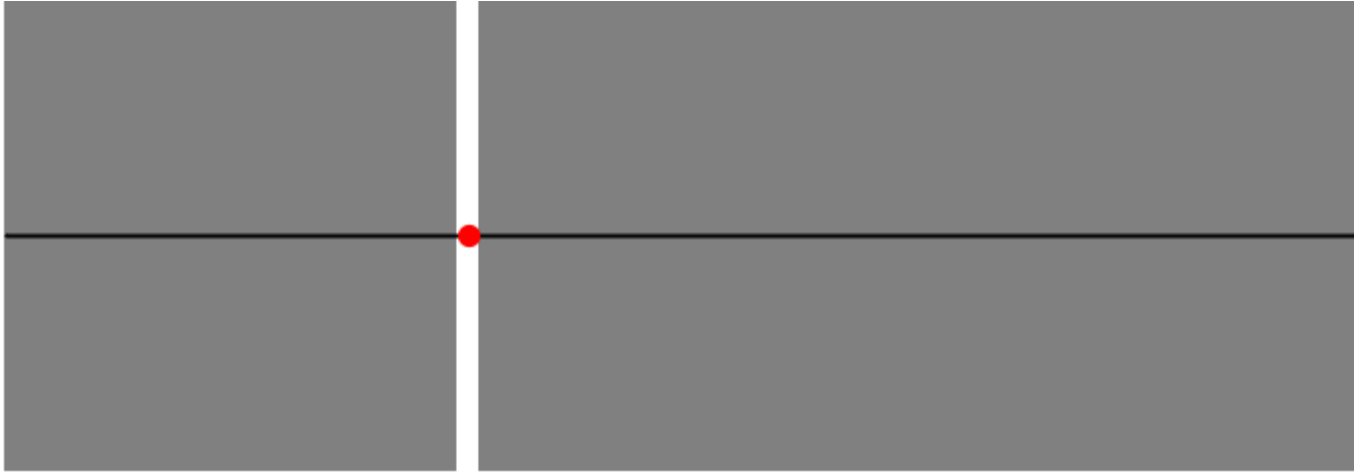
Ecuția diferențială a undei armonice monocromatice ce se propagă pe direcția x .

$$\Delta \psi - \frac{1}{u^2} \cdot \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = 0$$

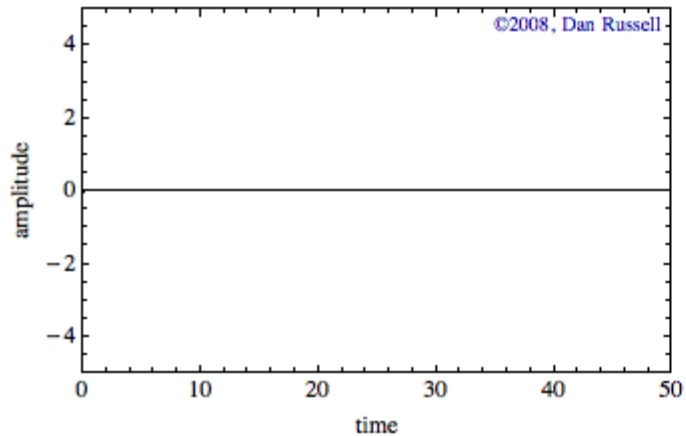
Ecuția diferențială a undei armonice monocromatice ce se propagă într-o direcție oarecare în spațiu

$$\Delta = \nabla \cdot \nabla = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

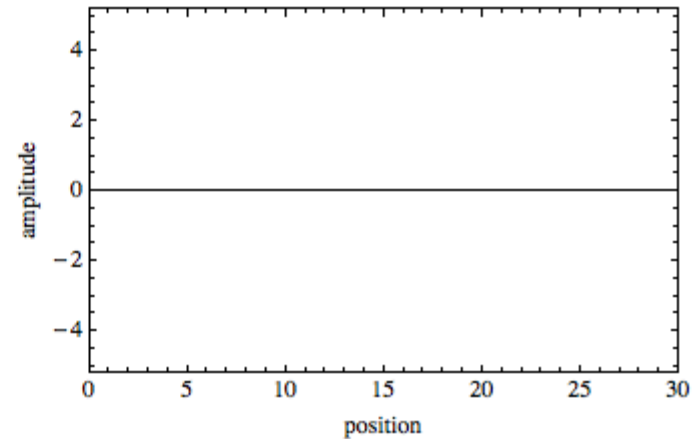
UNDE ELASTIC



Time behavior at $x=10.25$



Snapshot of wave at $t=27s$



UNDE ELASTICE

Funcția de undă **în forma sinusoidală** (elongația în cazul undelor elastice) pentru **unda plană monocromatică** ce se propagă în spațiu (fără atenuare) pe direcția x:

$$\psi(\mathbf{x}, t) = A_0 \sin \omega \left(t - \frac{\mathbf{x}}{u} \right) = A_0 \sin \left(\omega t - \omega \frac{\mathbf{x}}{u} \right) = \mathbf{A_0 \sin(\omega t - kx)}$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} \quad \text{număr de undă}$$

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi\nu$$

$$\lambda = u \cdot T \quad \text{lungime de undă}$$

$$u = \frac{\lambda}{T} = \frac{\omega}{k}$$

u – viteza de propagare a undei sau **viteza de fază**

$$\frac{\partial \psi(x, t)}{\partial t} \quad \text{viteza de oscilație a particulelor mediului elastic}$$

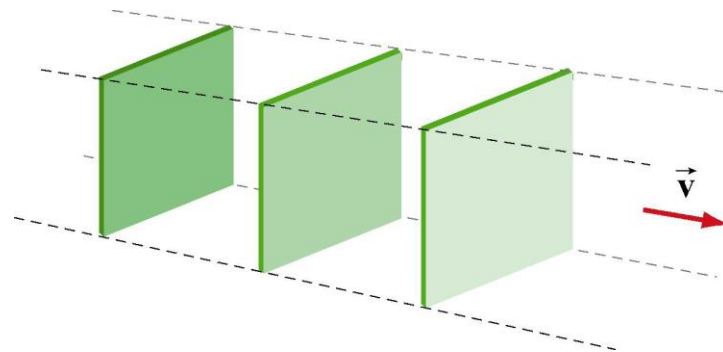


UNDE ELASTICE

Funcția de undă **în forma sinusoidală** (elongația în cazul undelor elastice) pentru **unda plană monocromatică** ce se propagă în spațiu (fără atenuare) pe direcția \vec{k} :

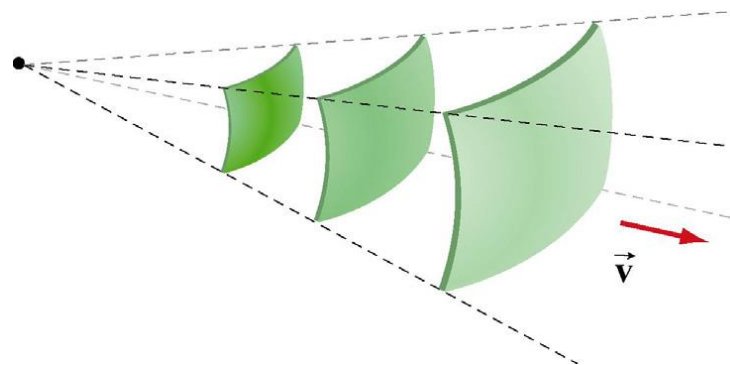
$$\psi(\vec{r}, t) = A_0 \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})$$

\vec{k} -vector de undă;



Funcția de undă **în forma sinusoidală** pentru **unda sferică monocromatică** este:

$$\psi(\vec{r}, t) = \frac{A_0}{r} \sin(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})$$



LEGEA LUI HOOKE

$$\frac{F}{S} = E \frac{\Delta l}{l_0}$$

Pentru orice material elastic, la alungire, efortul unitar este proportional cu alungirea relativă.

F – forța de întindere; $F_e = -F$

S – aria secțiunii transversale;

$\frac{F}{S}$ – efort unitar;

E - modul de elasticitate la întindere;

$\frac{\Delta l}{l_0}$ - alungire relativă;

l_0 - lungime nedeformată;

$$F = E \frac{S}{l_0} \Delta l$$

$$F = k_{el} \Delta l$$

$$k_{el} = E \frac{S}{l_0}$$

Deformarea relativă pentru mediul elastic în care se propagă unda monocromatică este $\frac{\partial \Psi(x,t)}{\partial x}$

$$\Psi(x, t) = A_0 \sin(\omega t - k \cdot x)$$

UNDE ELASTICE

Viteza de propagare a undelor

•longitudinale în solide $u = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$; E - modul de elasticitate;

•transversale în solide $u = \sqrt{\frac{G}{\rho}}$; G modul de forfecare;

•longitudinale în lichide $u = \sqrt{\frac{\chi}{\rho}}$; χ modul de compresibilitate;

Undele transversale **nu** se propagă în fluide- nu există forțe elastice de forfecare, adică forțe proporționale cu distanța de lunecare a unui strat față de altul.

Pentru materiale solide obișnuite $G \approx 0,4 E$, adică, $v_{tr} \approx 0,62 \cdot u_{long}$

Ex. Undele seismice sunt un amestec de unde longitudinale și transversale. Unda P (primară) este longitudinală, iar unda S (secundară) este transversală și este întârziată cu câteva zeci de secunde.



ENERGIA UNDELOR ELASTICE

$\psi(\mathbf{x},t) = A \sin(\omega t - kx)$ –funcție de undă = **elongația pt. unde elastice**

Energia particulelor de masă \mathbf{dm} dintr-un volum \mathbf{dV} , care oscilează este suma dintre energia cinetică a acestora și energia potențială (elastică) de deformare

Densitatea volumică de energie este energia totală a particulelor din unitatea de volum

$$w = \frac{dE_c + dE_p}{dV}$$

Media pe o perioadă a densității volumice de energie

$$w_m = \frac{\frac{\text{const elast.} \times A^2}{2}}{dV} = \frac{dm \cdot \omega^2 \cdot A^2}{2dV} = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2$$

Intensitatea undei I reprezintă cantitatea de energie transportată de undă în unitatea de timp prin unitatea de suprafață perpendiculară pe direcția de propagare a undei în decurs de o perioadă.

Pentru unda plană, respectiv sferică sinusoidală intensitatea este dată de densitatea mediului, viteza de propagare a undei, frecvența și amplitudinea undei. :

$$I = w_m u = \frac{1}{2} \rho u A^2 \omega^2$$

-
23. Compunerea oscilațiilor armonice perpendiculare (de aceeași pulsație și cu pulsații diferite);
 24. Oscilatorul (liniar) amortizat;
 25. Oscilatorul (liniar) întreținut; rezonanța;
 26. Unde elastice longitudinale și transversale; Exemple;
 27. Unde elastice- ecuația diferențială, ecuația de propagare a undelor plane și sferice; viteza de propagare a undelor elastice;
 28. Unde elastice-energia undelor elastice, densitatea volumică de energie, intensitatea undei;
-