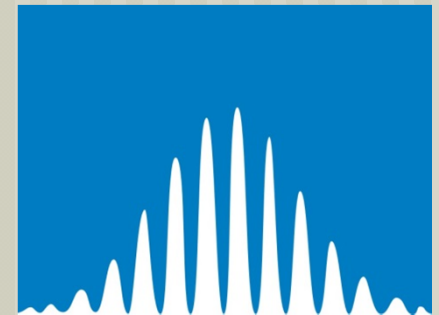




Anchorage, USA, May 2002

Ruch drgający

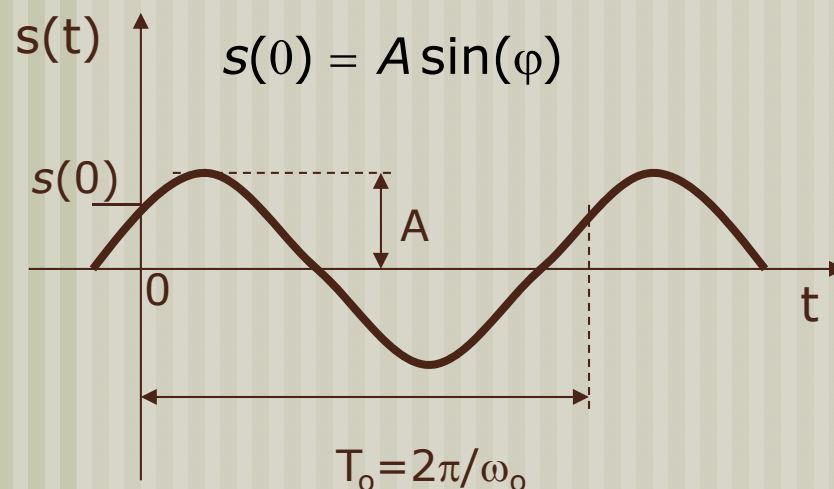
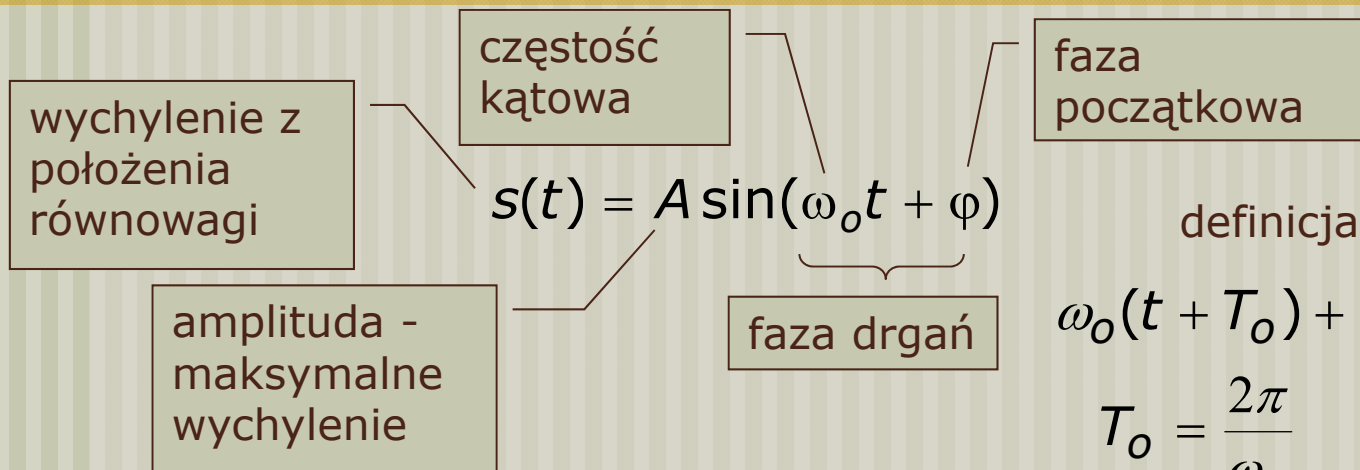
- Podstawowe definicje
- Swobodne drgania harmoniczne
- Drgania tłumione
- Drgania wymuszone
- Składanie drgań



Podstawowe definicje

- **drgania** – procesy, w których dana wielkość fizyczna na przemian rośnie i maleje
- drgania **swobodne** – gdy układ, na który nie działają zmienne siły zewnętrzne, zostanie wyprowadzony z położenia równowagi
- **okresowy** ruch drgający (periodyczny) – jeżeli wartości wielkości fizycznych zmieniające się podczas drgań, powtarzają się w pewnych odstępach czasu
- drgania **harmoniczne** – drgania opisane funkcją harmoniczną ($\sin \omega t$ lub $\cos \omega t$)
- **oscylator harmoniczny** – układ wykonujący drgania harmoniczne np. wahadło, obwód LC

Swobodny oscylator harmoniczny



definicja okresu drgań

$$\omega_0(t + T_0) + \varphi = (\omega_0 t + \varphi) + 2\pi$$

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} \quad - \text{czas 1 drgania}$$

$$n = \frac{t}{T_0} \quad - \text{liczba drgań w czasie } t$$

$$\nu = \frac{n}{t} = \frac{t}{T_0 t} = \frac{1}{T_0} \quad (1\text{Hz})$$

częstotliwość (częstość) drgań –
 liczba drgań w jednostce czasu

częstotliwość kołowa - $\omega_0 = 2\pi \nu$

Równanie różniczkowe drgań harmoniczných

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

$$\frac{ds}{dt} = A\omega_0 \cos(\omega_0 t + \varphi) = A\omega_0 \sin\left(\omega_0 t + \varphi + \frac{\pi}{2}\right) \quad \text{różnica faz } \pi/2$$

$$\frac{d^2s}{dt^2} = -A\omega_0^2 \sin(\omega_0 t + \varphi) = A\omega_0^2 \sin(\omega_0 t + \varphi + \pi) \quad \text{różnica faz } \pi$$

$$\boxed{\frac{d^2s}{dt^2} + \omega_0^2 s = 0} \quad \text{- równanie drgań}$$

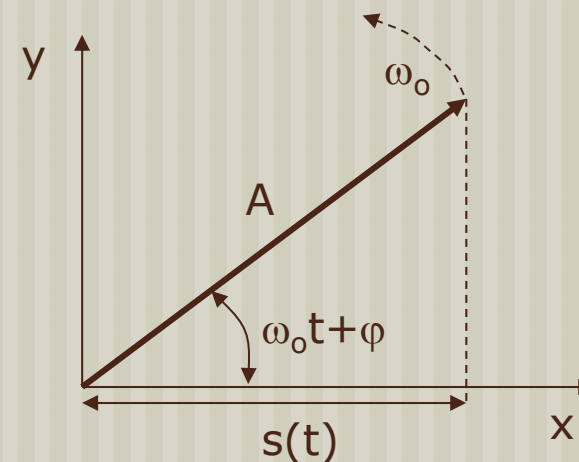
Opis przy pomocy liczb zespolonych

$$z = Ae^{i(\omega_0 t + \varphi)}$$

$$z = A[\cos(\omega_0 t + \varphi) - i \sin(\omega_0 t + \varphi)]$$

$$s = \operatorname{Re} z = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

Metoda wykresów fazowych



Przykład 1: Mechaniczne drgania harmoniczne

Wahadło sprężynowe

$$F = -k(x - x_0)$$

$$F = -k x$$

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -k x$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{k}{m} x = 0 \iff \frac{d^2 s}{dt^2} + \omega_0^2 s = 0 \implies \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

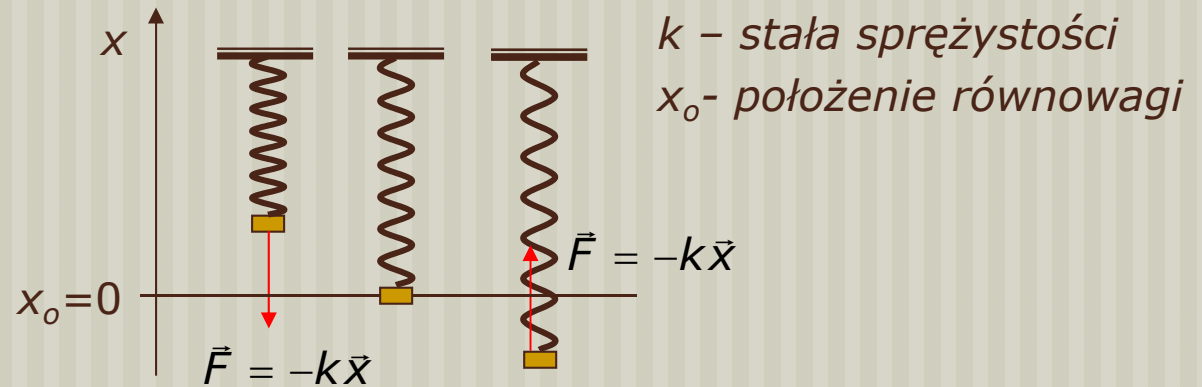
$$x = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

$$v = \frac{dx}{dt} = -A\omega_0 \sin(\omega_0 t + \varphi)$$

$$a = \frac{dv}{dt} = -A\omega_0^2 \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

stałe A , φ wyznaczamy z warunków początkowych np. $x(t = 0) = 0$

$$v(t = 0) = v_0$$



Energia oscylatora harmonicznego

Energia kinetyczna

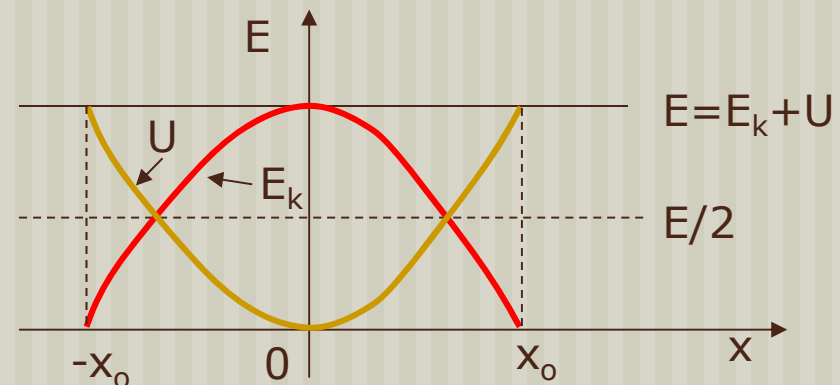
$$E_k = \frac{mv^2}{2} = \frac{m}{2} A^2 \omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t + \varphi)$$

Energia potencjalna

$$U = -\int_0^x F dx = \int_0^x kx dx = \frac{kx^2}{2} = \frac{k}{2} A^2 \cos^2(\omega_0 t + \varphi)$$

Energia całkowita

$$E = E_k + U = \frac{kA^2}{2} = \frac{m\omega_0^2}{2} A^2$$



Drgania tłumione

siły oporu
 $F_t = -r v$

$$m \frac{d^2 s}{dt^2} = -ks - r \frac{ds}{dt}$$

$$\frac{d^2 s}{dt^2} + \frac{r}{m} \frac{ds}{dt} + \frac{k}{m} s = 0$$

Równanie drgań tłumionych:

$$\frac{d^2 s}{dt^2} + 2\beta \frac{ds}{dt} + \omega_0^2 s = 0$$

$$s = e^{-\beta t} u(t)$$

$$\frac{d^2 u}{dt^2} + (\omega_0^2 - \beta^2) u = 0$$

Dla silnego tłumienia

$$(\beta^2 \geq \omega_0^2)$$

$$u = A_0 e^{-\sqrt{\beta^2 - \omega_0^2} t}$$

$$s = A_0 e^{-(\beta + \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2}) t}$$

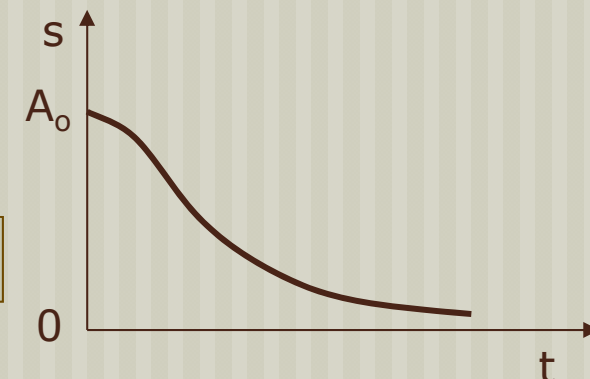
ruch aperiodyczny

Dla słabego tłumienia $(\beta^2 < \omega_0^2)$

oznaczamy: $\omega^2 = (\omega_0^2 - \beta^2)$

$$u = A_0 \cos(\omega t + \varphi)$$

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



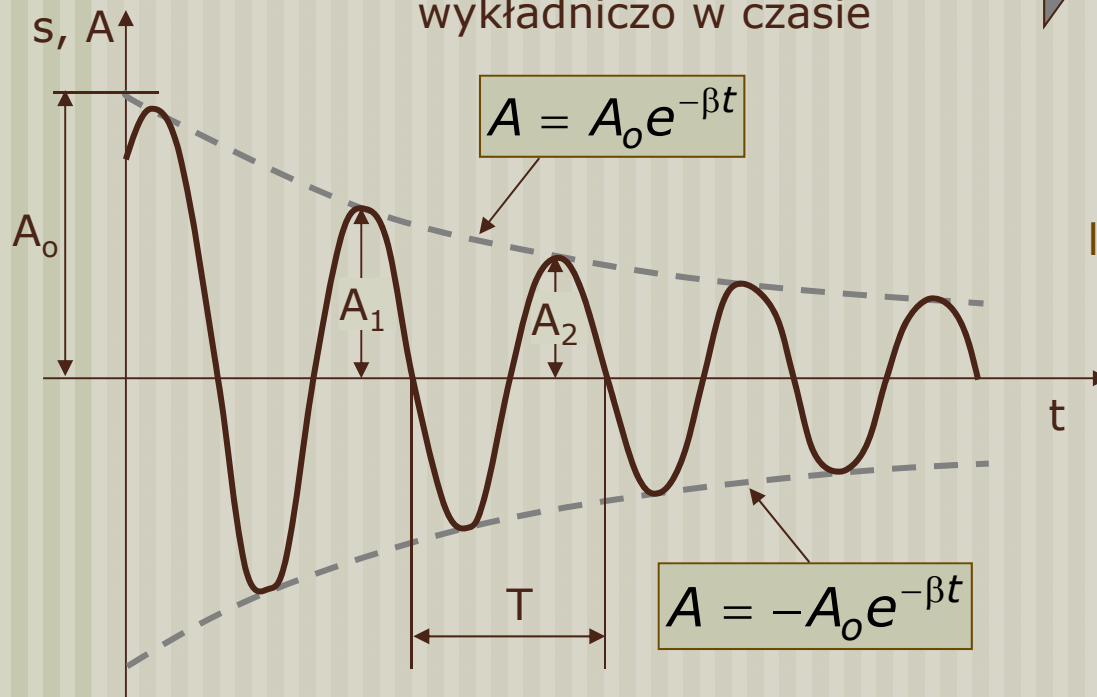
Analiza drgań tłumionych

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

amplituda malejąca
wykładniczo w czasie

częstość drgań tłumionych

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2} \quad T = \frac{2\pi}{\omega} > T_0$$



logarytmiczny dekrement tłumienia

$$\begin{aligned} \Lambda &= \ln \frac{A_n}{A_{n+1}} = \ln \frac{A_0 e^{-\beta t}}{A_0 e^{-\beta(t+T)}} = \\ &= \ln e^{\beta T} = \beta \cdot T \end{aligned}$$

Drgania wymuszone

- aby utrzymać drgania nietłumione należy skompensować straty energii
- siła wymuszająca (lub siła elektromotoryczna)

$$F = F_0 \cos \omega t$$

$$V = V_0 \cos \omega t$$

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx - r \frac{dx}{dt} + F_0 \cos \omega t$$

równanie ruchu

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$

$$\frac{d^2 s}{dt^2} + 2\beta \frac{ds}{dt} + \omega_0^2 s = x_0 \cos \omega t$$

równanie drgań wymuszonych

$$\frac{d^2 z}{dt^2} + 2\beta \frac{dz}{dt} + \omega_0^2 z = x_0 e^{i\omega t}$$

równanie drgań wymuszonych
w postaci zespolonej

Rozwiązanie równania drgań wymuszonych

$$\frac{d^2 z}{dt^2} + 2\beta \frac{dz}{dt} + \omega_0^2 z = x_0 e^{i\omega t}$$

Rozwiązania tego równania szuka się w postaci: $z = z_0 e^{i\Omega t}$

$$-\Omega^2 z_0 e^{i\Omega t} + 2\beta i\Omega z_0 e^{i\Omega t} + \omega_0^2 z_0 e^{i\Omega t} = x_0 e^{i\omega t}$$

równania musi być spełnione dla każdej chwili czasu więc $\Omega = \omega$

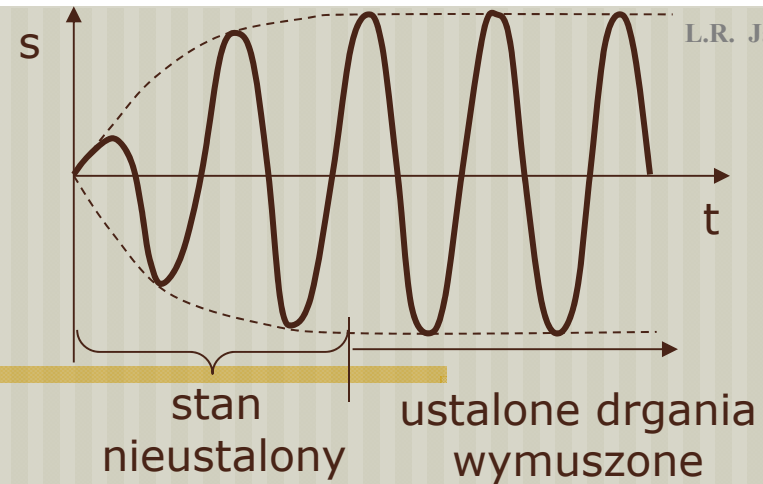
$$z_0 = \frac{x_0}{(\omega_0^2 - \omega^2) + 2i\beta\omega} = \frac{x_0(\omega_0^2 - \omega^2)}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\beta^2\omega^2} + \frac{-2\beta\omega x_0}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\beta^2\omega^2} i$$

$$z_0 = |z_0| \cdot e^{i\varphi} = |z_0|(\cos \varphi + i \sin \varphi) = a + b \cdot i$$

$$A = |z_0| = \sqrt{a^2 + b^2} = \frac{x_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\beta^2\omega^2}} \quad \text{tg} \varphi = \frac{-2\beta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

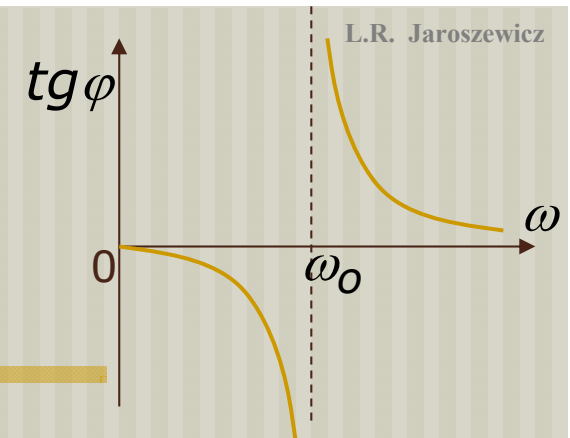
$$z = |z_0| \cdot e^{i\varphi} \cdot e^{i\omega t} = |z_0| \cdot e^{i(\omega t + \varphi)} \quad s = \text{Re } z = |z_0| \cdot \cos(\omega t + \varphi)$$

Wnioski



- po początkowym, nieustalonym stadium procesu następują ustalone drgania wymuszone,
- drgania wymuszone odbywają się z częstotliwością siły wymuszającej,
- amplituda tych drgań zależy od amplitudy siły wymuszającej, jej częstotliwości i parametrów układu drgającego,
- faza drgań zależy od częstotliwości siły wymuszającej

Właściwości ustalonych drgań wymuszonych



a) Siła wymuszająca o małej częstotliwości $\omega \ll \omega_0$

$$tg\varphi = \frac{-2\beta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2} \rightarrow 0 \Rightarrow \varphi \rightarrow 0 \quad A = \frac{X_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\beta^2\omega^2}} \approx \frac{X_0}{\omega_0^2}$$

zgodność fazy siły z wychyleniem

b) Rezonans $\omega \approx \omega_0$

$$\frac{dA}{d\omega} = 0 \Rightarrow \omega_r = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2} \approx \omega_0 \quad \leftarrow \text{częstość rezonansowa}$$

$$A_r = \frac{X_0}{2\beta\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}} \approx \frac{X_0}{2\beta\omega_0} \quad tg\varphi = \frac{-\omega}{\beta} \rightarrow -\infty \Rightarrow \varphi \rightarrow -\frac{\pi}{2}$$

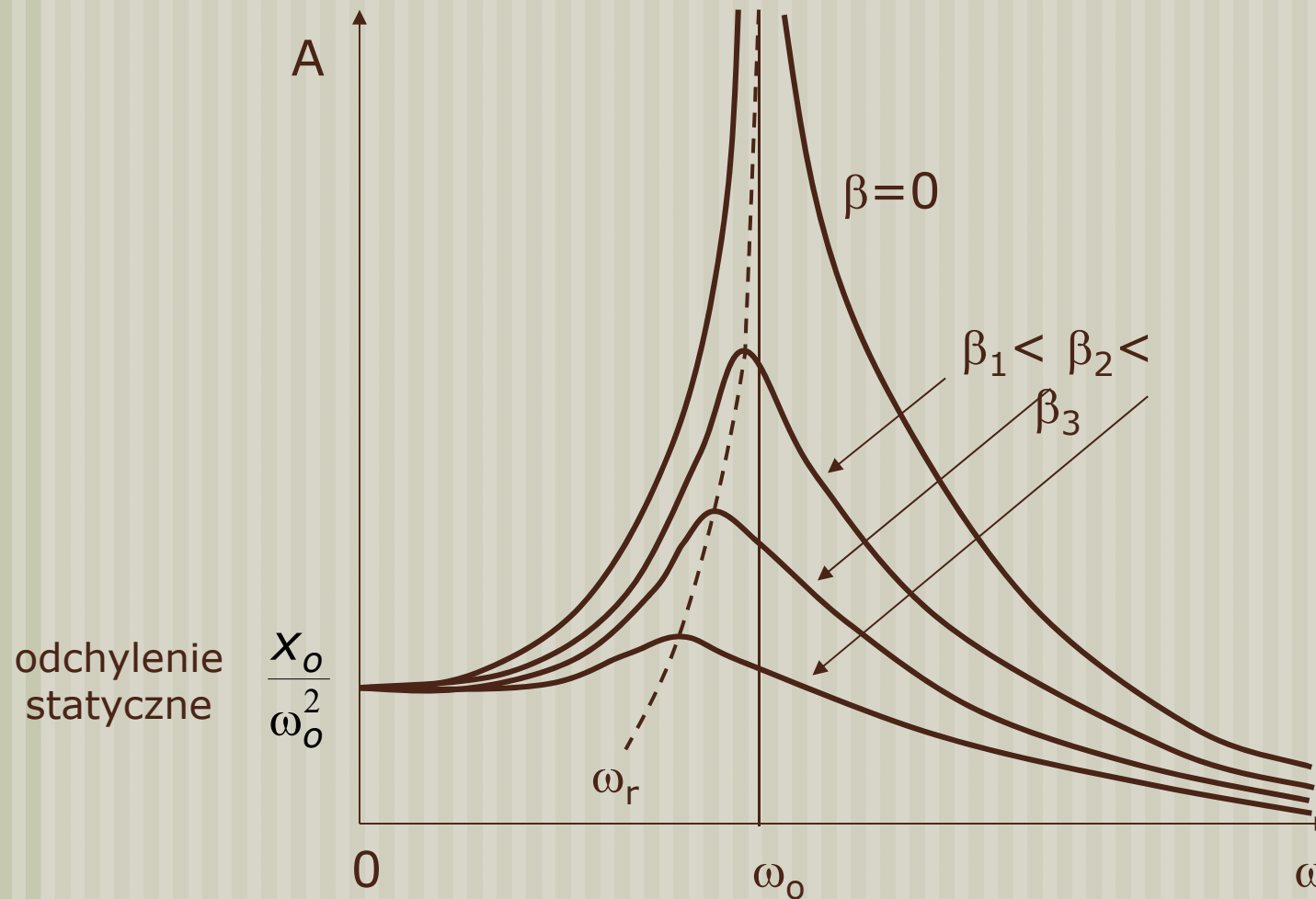
wychylenie opóźnia się w fazie o $\pi/2$

c) Siła wymuszająca o dużej częstotliwości $\omega \gg \omega_0$

$$A = \frac{X_0}{\omega^2} \quad tg\varphi = \frac{2\beta}{\omega} \rightarrow 0 \Rightarrow \varphi \rightarrow -\pi$$

wychylenie opóźnia się w fazie o π

Amplituda drgań wymuszonych w funkcji częstości siły wymuszającej



Składanie drgań o jednakowych częstościach - metoda wykresów fazowych

$$x_1 = A_1 \cos(\omega_0 t + \varphi_1)$$

$$x_2 = A_2 \cos(\omega_0 t + \varphi_2)$$

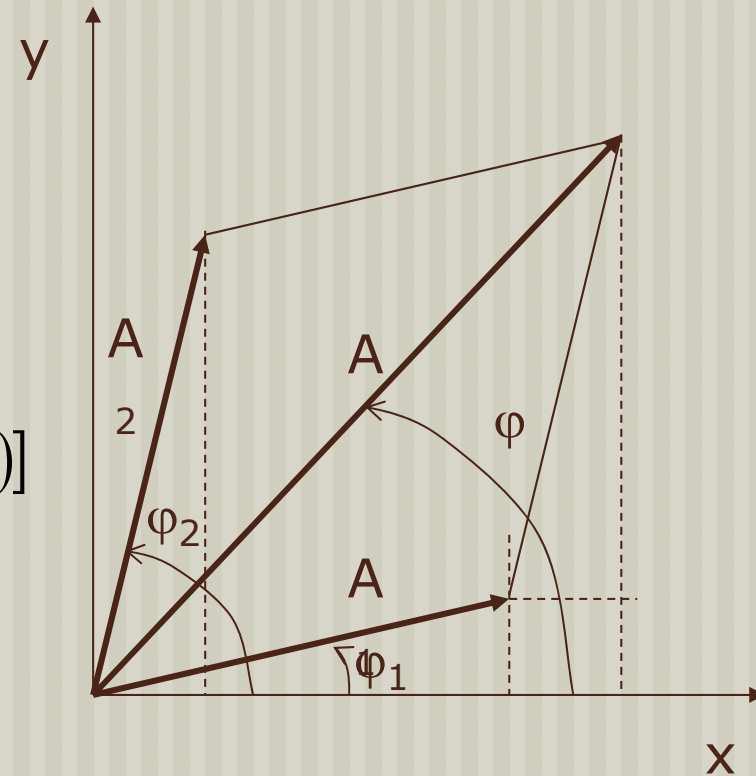
$$x = x_1 + x_2 = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

z prawa cosinusów

$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 - 2A_1A_2 \cos[\pi - (\varphi_2 - \varphi_1)]$$

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

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



Dudnienia

dwa drgania równoległe nieznaicznie różniące się częstościami ($\varphi=0$)

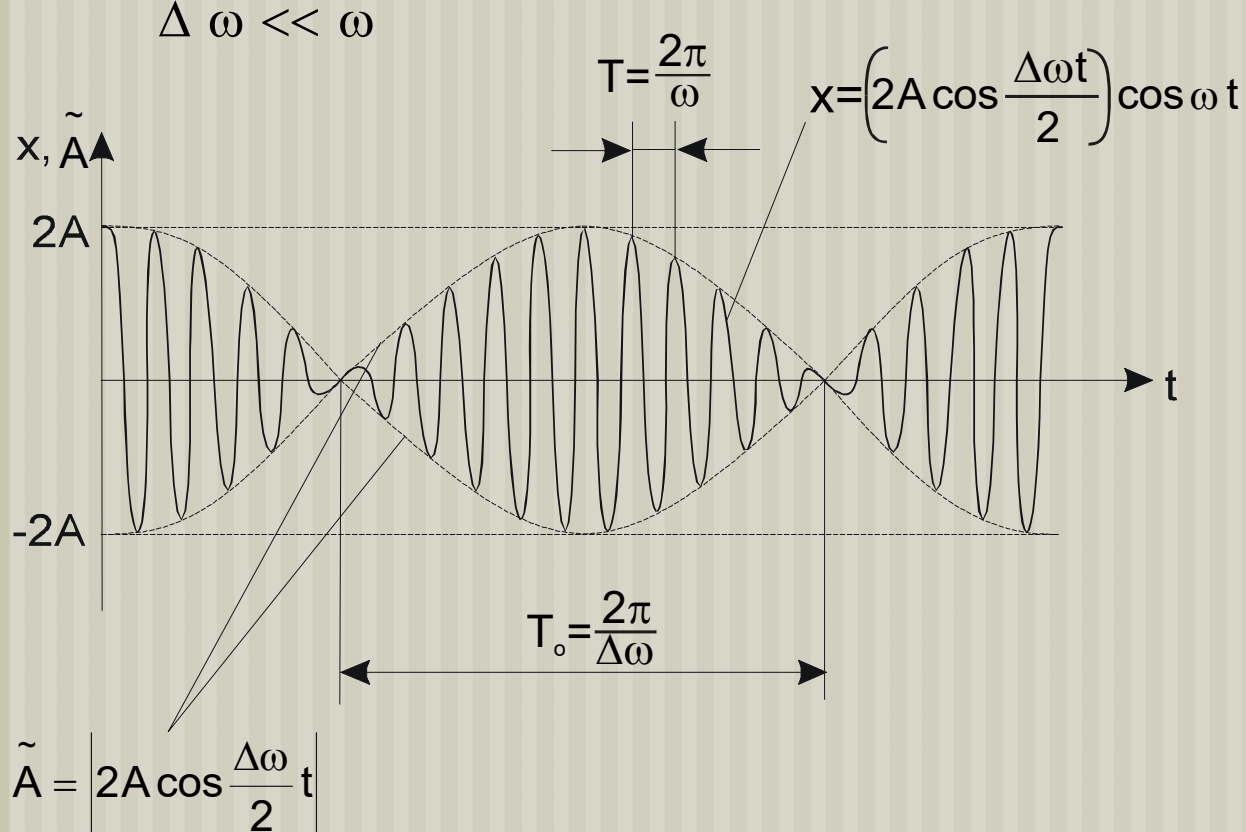
$$x_1 = A \cos \omega t$$

$$x_2 = A \cos(\omega + \Delta\omega)t$$

$$\Delta\omega \ll \omega$$

$$x = x_1 + x_2$$

$$x = \left(2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t \right) \cos \omega t$$



$$\tilde{A} = \left| 2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t \right|$$

$$T_o = \frac{2\pi}{\Delta\omega}$$

Składanie drgań wzajemnie prostopadłych

$$x = A \cos \omega t$$

$$y = B \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\frac{x}{A} = \cos \omega t ; \quad \frac{y}{B} = \cos \omega t \cos \varphi - \sin \omega t \sin \varphi$$

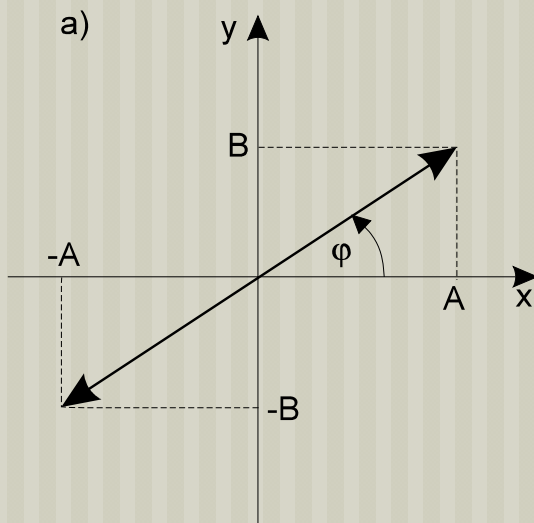
$$\sin \omega t = \sqrt{1 - \left(\frac{x}{A}\right)^2}$$



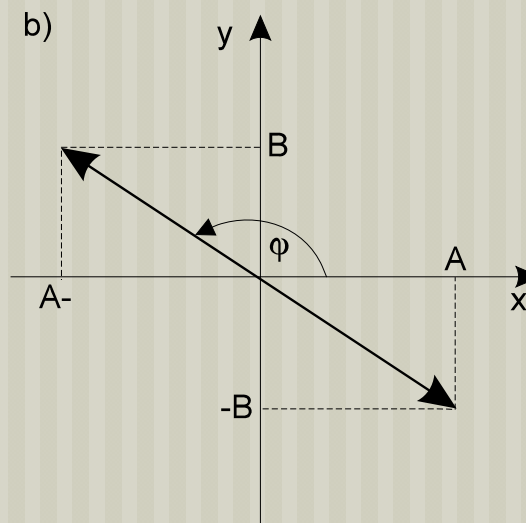
$$\frac{x^2}{A^2} - \frac{2xy}{AB} + \frac{y^2}{B^2} = \sin^2 \varphi$$

Dla $\varphi = m\pi$:

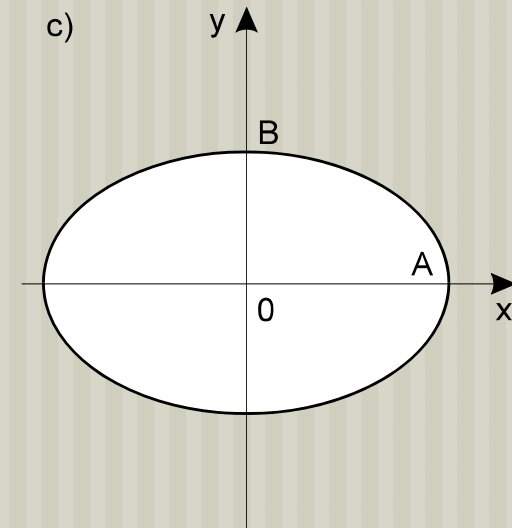
$$m = 0, \pm 2, \pm 4$$



$$m = \pm 1, \pm 3, \pm 5,$$



Dla $\varphi = (2m+1)\pi/2$:



Kształt krzywych Lissajous zależy od stosunku amplitud, częstości i początkowych faz drgań.



Anchorage, USA, May 2002