

Глава 19. Затухающие и вынужденные колебания.

19.1. Затухающие колебания

Рассм. н.т. б. имея квадруп. силы \vec{F}_{ky} и силы сопротивления \vec{F}_{comp}

$$\vec{F}_{exp} = \vec{F}_{comp}(\vec{r}) = -B\vec{r} + O(r^2)$$

При малых скошах $\vec{F}_{comp} = -B\vec{r}$

Дин. ур. дискр.: $\frac{d\vec{P}}{dt} = \vec{F}_{ky} + \vec{F}_{comp}$; В 1D сигнале: $\dot{p} = -kx - B\dot{x}$

$$p = m\dot{x} = m\ddot{x} \Rightarrow m\ddot{x} = -kx - B\dot{x}; \ddot{x} + \frac{B}{m}\dot{x} + \frac{k}{m}x = 0$$

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

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

$$\boxed{\ddot{x} + 2\beta \dot{x} + \omega_0^2 x = 0}$$

Уравнение
затухающих колебаний

Если $b=0$, то ур-е переходн. θ есть гарм. колебаний с частотой ω_0

ω_0 - собственная частота колебаний

β - сдвиг с супр. среды

Предположим вид решения (из опыта): $x = \underline{A(t) \cos(\omega t + \varphi)}$

$$x = A(t) \cos \varphi(t); \quad \varphi = \underline{\omega t + \varphi}$$

$\cos \varphi$

$$\dot{x} = \dot{A} \cos \varphi - A \sin \varphi \cdot \omega; \quad \ddot{x} = \ddot{A} \cos \varphi - 2\dot{A} \omega \sin \varphi - A\omega^2 \cos \varphi$$

$\sin \varphi$

Bypr-e:

$$\begin{aligned} \ddot{A} \cos \varphi - 2\dot{A} \omega \sin \varphi - A\omega^2 \cos \varphi + 2\beta (\dot{A} \cos \varphi - A \sin \varphi) + \\ + \omega_0^2 A \cos \varphi = 0 \end{aligned}$$

Tik. $t = 0$ дое, $\varphi = 0$, то козеpp ын $\sin \varphi = 0$ $\cos \varphi = 1$ независимо,

T.i.e. $\sin \varphi = 0$ — независимые q-p.

$\sin \varphi$: $-2\dot{A}\omega - 2\beta A\omega = 0$

$\dot{A} = -\beta A \Rightarrow \ddot{A} = -\beta \dot{A} = \beta^2 A$

$\cos \varphi$: $\ddot{A} - A\omega^2 + 2\beta \dot{A} + \omega_0^2 A = 0$

$\beta^2 A - A\omega^2 - 2\beta(-\beta A) + \omega_0^2 A = 0$

$\Rightarrow \boxed{\omega^2 = \omega_0^2 - \beta^2}$

$\frac{dA}{A} = -\beta dt \Rightarrow \boxed{A = A_0 e^{-\beta t}}$

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

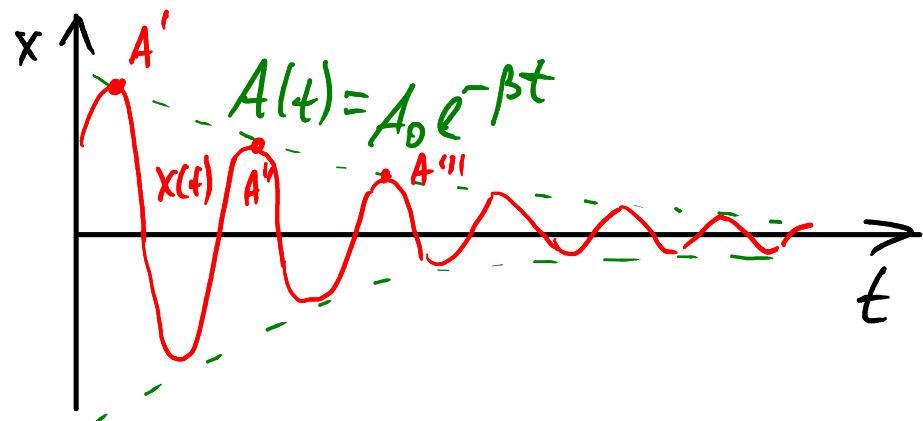
Решение ур. затухающих колебаний

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

(цикл.) частота

затухающих колебаний

19.2. Свойства затухающих колебаний



$$A(t) = A_0 e^{-\beta t}$$

$\beta = \frac{b}{2m}$ — коэффиц. затухания.

За время $T = \frac{1}{\beta}$;

$$\frac{A(t)}{A(t+T)} = \frac{A_0 e^{-\beta t}}{A_0 e^{-\beta t - \beta T}} = e^{-(-1)} = e$$

T — время, за кот. ампл. уменьш. в e при $\beta < 0$.

Рассл. угл. амп. Зн. периода: $A' = A(t)$; $A'' = A(t+T), \dots$

$$\frac{A'}{A''} = \frac{A(t)}{A(t+T)} = e^{-\beta T} = \frac{A''}{A'''} = \frac{A'''}{A''''} = \dots = \underbrace{\text{const}}.$$

Декремент затухания: $\frac{A(t)}{A(t+T)} = e^{+\beta T}$.

Логарифмический декремент затухания	$\lambda = \ln \frac{A(t)}{A(t+T)} = \beta T$
-------------------------------------------	-----------------------------------------------

$N_e = \frac{T}{\beta T} = \frac{1}{\lambda}$ — коэф.
конс., за кот. происх.
изм. амп. в 1 раз

$$N_e = \frac{1}{\beta T} = \frac{1}{\lambda} \Rightarrow \boxed{\lambda N_e = 1} \Rightarrow \lambda = \frac{1}{N_e}$$

$$e^x = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{x^n}{n!} \approx$$

Энерг. характеристика зат. колеб.

$\approx 1 + x + O(x^2)$ Здесь E - полная энергия системы (в данной нач. вр.)

ΔE - изм. энергии сист. за период: $\Delta E = E(t) - \underline{E(t+T)}$

Найдем Q в случае малого затухания $\beta \ll \omega_0$

$$E = \frac{m\omega^2 A^2}{2} = \frac{1}{2} m \omega^2 A_0^2 e^{-2\beta t}; \quad \Delta E = \frac{1}{2} m \omega^2 A_0^2 (e^{-2\beta t} - e^{-2\beta t - 2\beta T}) =$$

$$= \frac{1}{2} m \omega^2 A_0^2 e^{-2\beta t} (1 - e^{-2\beta T}) = \underline{E(1 - e^{-2\beta T})} = \begin{cases} T = \frac{2\pi}{\omega}; \omega = \sqrt{m/b^2 \rho^2} \\ T \approx \frac{2\pi}{\omega_0}; \beta T = \frac{2\pi b}{\omega_0} \ll 1 \end{cases}$$

$$\underline{E} = E(1 - (1 - 2\beta T)) = 2\beta T \cdot E$$

$$\Rightarrow Q = \frac{\chi_i \Delta}{2\pi T \cdot \Delta} \Rightarrow \boxed{Q = \frac{\chi_i}{T}}$$

19.3. Внешнеколебательные колебания

Если в системе, помимо квазиур. силы и силы сопр. при действии, существует внешнее периодич. изм. силы, то результатирующее движение наз. внешнеколебательными колебаниями.

Ур. Рук.: $m\ddot{x} = \vec{F}_{kx} + \vec{F}_{comp} + \vec{F}; \quad \vec{F}_{kx} = -kx; \quad \vec{F}_{comp} = -B\dot{x};$

Д. $F = F_0 \cos \Omega t$

$$\Rightarrow \boxed{\ddot{x} + 2\beta \dot{x} + \omega_0^2 x = f_0 \cos \Omega t} \quad | \text{Уравнение вынужденных колебаний.}$$

Задача $\beta = \frac{f}{2m}$ - коэффиц. затухания; $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ - собственная частота

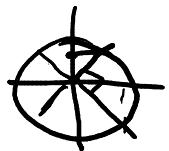
$f_0 = \frac{F_0}{m}$ - амплитуда, возм-я.

Недисперсионное УР-е. Осн. речи: $X = X_0 + X_1$

Лагн. рез. неоднор. урп. имеют в виде: $x_1 = A \cos(\Omega t - \varphi)$

$$\Rightarrow \dot{x}_1 = -\Omega A \sin(\Omega t - \varphi); \quad \ddot{x}_1 = -\Omega^2 A \cos(\Omega t - \varphi);$$

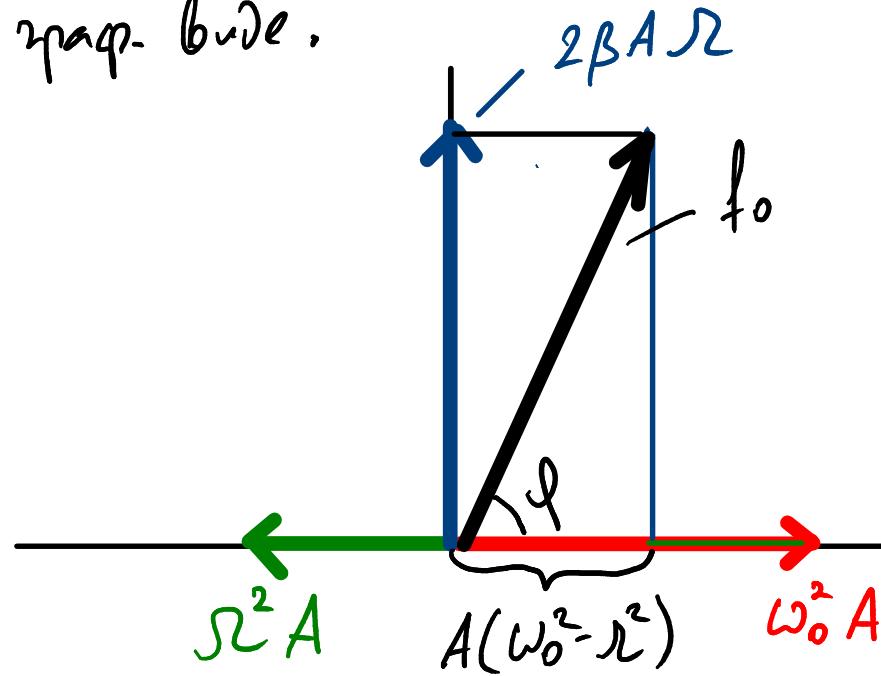
$$\text{В ур-е: } -\Omega^2 A \cos(\Omega t - \varphi) + 2\beta(-\Omega) A \sin(\Omega t - \varphi) + \\ + \omega_0^2 A \cos(\Omega t - \varphi) = f_0 \cos \Omega t$$



$$\Rightarrow f_0 \cos \Omega t = \omega_0^2 A \cos(\Omega t - \varphi) + \Omega^2 A \cos(\Omega t - \varphi - \pi) + \\ + 2\beta \Omega A \cos(\Omega t - \varphi + \pi/2)$$

Коэффициент $f_0 \cos \Omega t$ — сумма 3^х коэффициентов.

В змін. буде.



$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{2 \beta A \omega L}{A(\omega_0^2 - \omega^2)}$$

$$f_0^2 = 4 \beta^2 A^2 \omega^2 + A^2 (\omega_0^2 - \omega^2)^2$$

$$A = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4 \beta^2 \omega^2}}$$

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{2 \beta \omega L}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

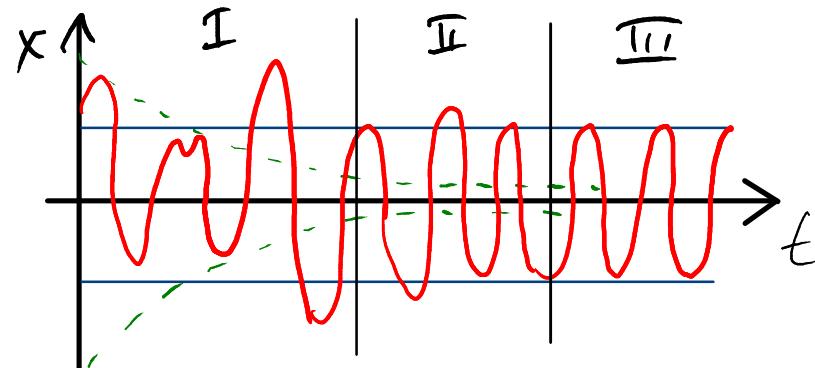
амплітуда

випуклості відхилення

оберн. фаза

1

19.4. Свойства вынужденных колебаний



$$X = X_0 + X_1$$

I. Сумма 2^х колес. с $A_0 e^{-\beta t} \geq A$ рабочей частотой

— резонанс м.б. ангарм.

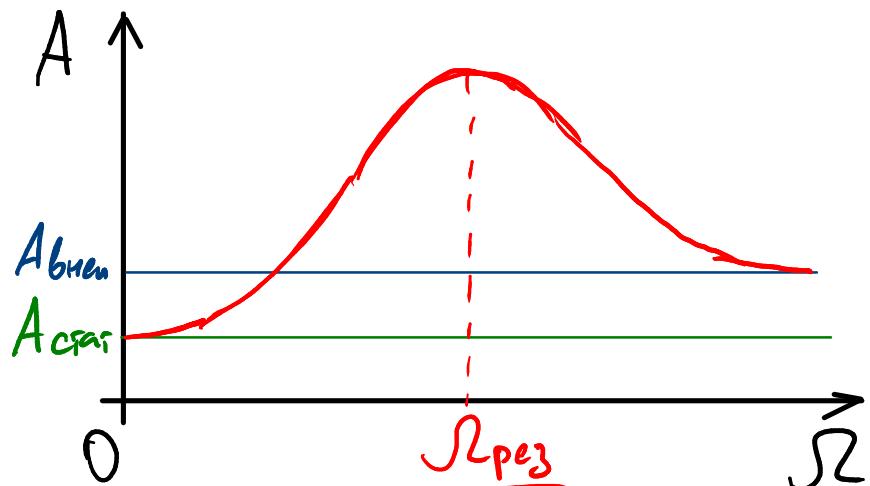
II. $A_0 e^{-\beta t} < A$.

Влияние X_0 на X уменьшается

III. Установившееся
колебание
с рабочей ω

$$X \approx X_1; \quad A_0 e^{-\beta t} \ll A$$

Рассм. зависимость $A(\Omega)$



$\Omega \ll \omega_0$ безразс.
 $\Omega > \omega_0$ убыв

$$A = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\beta^2 \Omega^2}}$$

$\Omega \ll \omega_0$; $A \xrightarrow{\Omega \rightarrow 0} A_{\text{крит}} = \frac{f_0}{\omega_0^2}$

$\Omega \gg \omega_0$; $A \xrightarrow{\Omega \rightarrow \infty} A_0 = \frac{f_0}{\Omega^2}$

Свое резкое увеличение амплитуды вынужденных колебаний при приближении частоты вынужд. силы к опт. значению — резонанс

$$\text{Händem } \Omega_{\text{peg}} : A' = -\frac{1}{2} \frac{f_0}{((\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\beta^2 \Omega^2)^{3/2}} \cdot (2(\omega_0^2 - \Omega^2) \cdot (-2\Omega) + \\ + 8\beta^2 \Omega) = 0$$

$$\Rightarrow (\omega_0^2 - \Omega^2) \Omega = 2\beta^2 \Omega \Rightarrow$$

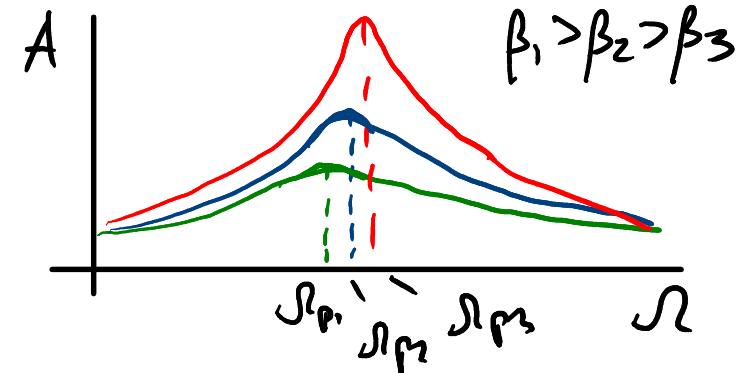
$$\Omega_{\text{peg}} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}$$

При $\beta \ll \omega_0$; $\Omega_{\text{peg}} \approx \omega_0$

Резонансный частота

$$A_{\text{peg}} = \frac{f_0}{\sqrt{(4\omega_0^2 - 4\beta_0^2 + 2\beta^2)^2 + 4\beta^2(\omega_0^2 - 2\beta^2)}} = \frac{f_0}{\sqrt{4\beta^4 + 4\beta^2\omega_0^2 - 8\beta^4}}$$

$$A_{\text{peg}} = \frac{f_0}{2\beta \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}}$$



Рассм. случай малого гармонич; $\beta \ll \omega_0$:

$$A_{\text{рез}} = \left(\frac{\omega_0}{2\beta} \right)^2,$$

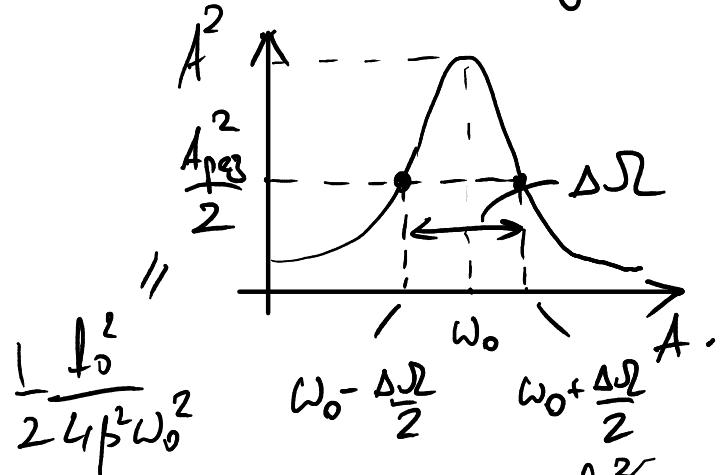
$$A_{\text{стат}} = \frac{\omega_0}{\omega_0^2};$$

$$\frac{A_{\text{рез}}}{A_{\text{стат}}} = \frac{\frac{\omega_0}{2\beta}}{\frac{\omega_0}{\omega_0^2}} = \frac{\omega_0}{2\beta} = \frac{\omega_0}{2\pi f_0 \beta} = \frac{\pi}{2\pi f_0 \beta} = \frac{1}{2\beta} = \frac{1}{Q}.$$

$$Q = \frac{A_{\text{рез}}}{A_{\text{стат}}}$$

\Rightarrow Макс. резонансной
крутизны определяется

Найдем выражение для $A^2(\omega)$ в пределе от малого.



$$\frac{1}{2} \frac{\omega_0^2}{4\beta^2 \omega_0^2}$$

\Rightarrow

$$\frac{\Delta \omega^2}{\cancel{\Delta \omega^2} \cdot \cancel{\omega_0^2} + 4\beta^2 \omega_0^2}$$

$$\Rightarrow \boxed{\Delta \omega = 2\beta}$$

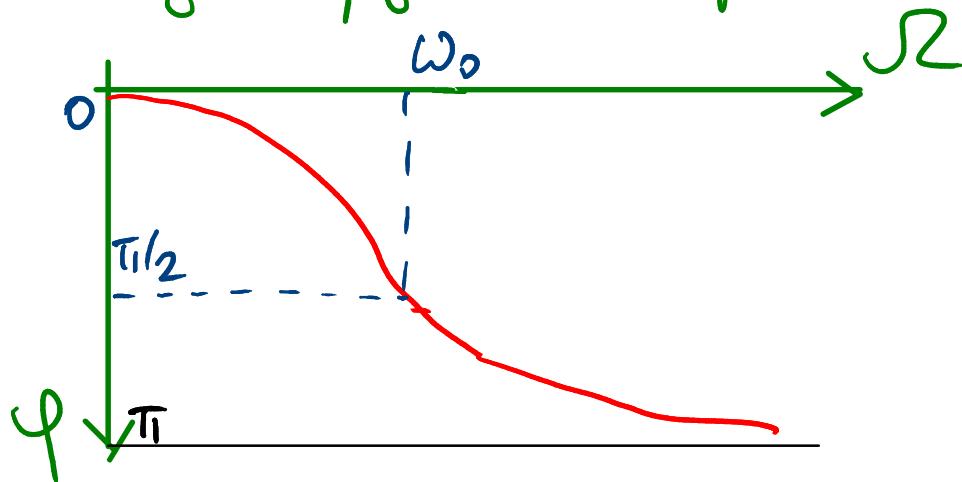
при $\beta \ll \omega_0$; $\sqrt{\omega} \approx \omega_0$.

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

$$\frac{\cancel{\omega_0^2}}{\cancel{\Delta \omega^2/2} \cdot \cancel{2\omega_0} \cdot \cancel{\omega_0^2}} = \frac{\cancel{\omega_0^2}}{4\beta^2 \omega_0^2} \Rightarrow \Delta \omega^2 \cancel{\omega_0^2} + 4\beta^2 \cancel{\omega_0^2} = 4\beta^2 \cancel{\omega_0^2}$$

$$Q = \frac{\pi}{\beta T} = \frac{\omega_0}{2\beta} \Rightarrow \boxed{\Delta \omega = \frac{\omega_0}{Q}}$$

Развилка резонансной кривой:



$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{2\beta R}{\omega_0^2 - k^2};$$

$$k=0; \varphi=0$$

$$k=\omega_0; \Rightarrow \varphi=\frac{\pi}{2};$$

$$k \rightarrow \infty; \varphi \rightarrow \underline{\pi}$$