

# Лекция 6. «Свободные затухающие и вынужденные колебания»

- Свободные затухающие колебания
- Декремент и логарифмический декремент колебаний
- Установившиеся и вынужденные колебания
- Механический резонанс

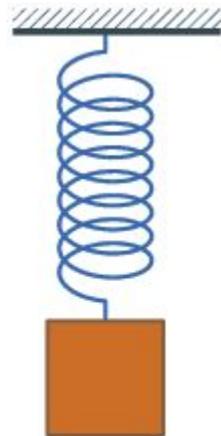
Знание законов заключается не в том, чтобы помнить их слова, а том, чтобы постигать их смысл.

Цицерон

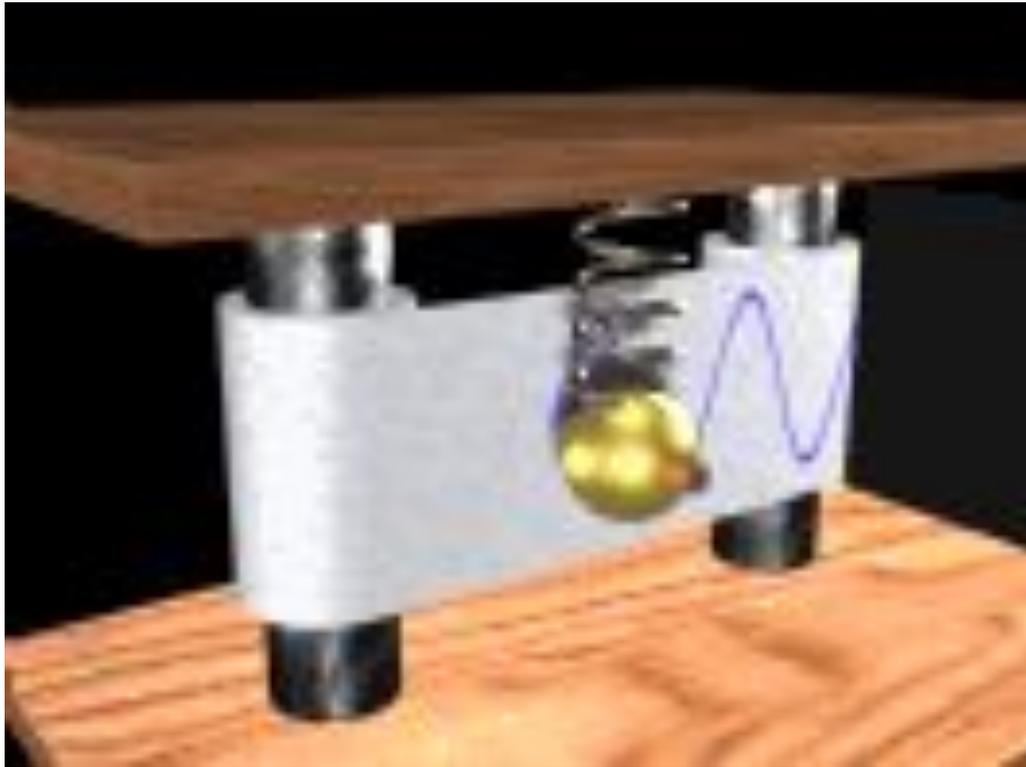
Все подобно всему в каком-нибудь отношении.

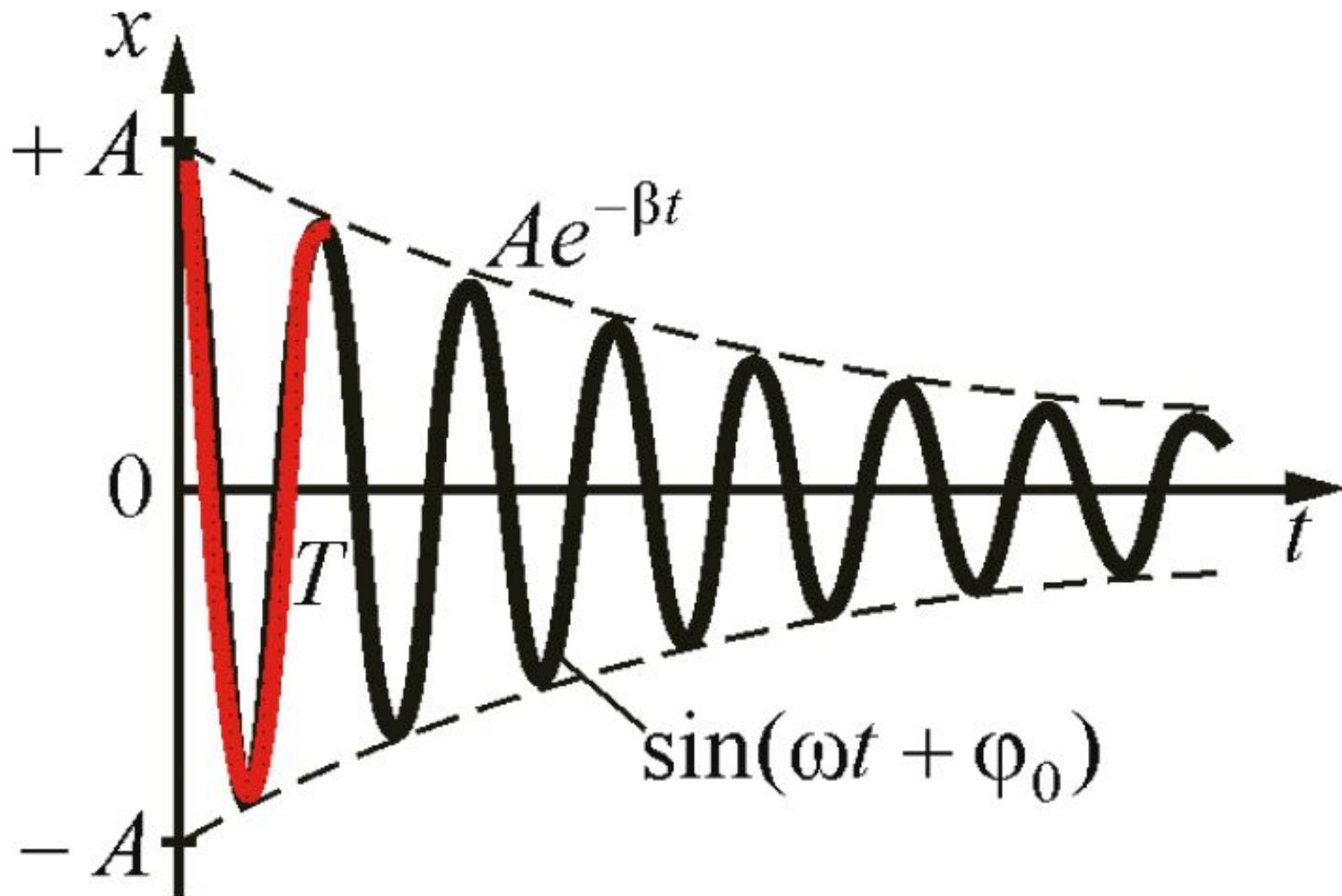
*Протагор*

# Свободные затухающие колебания



# Анимация



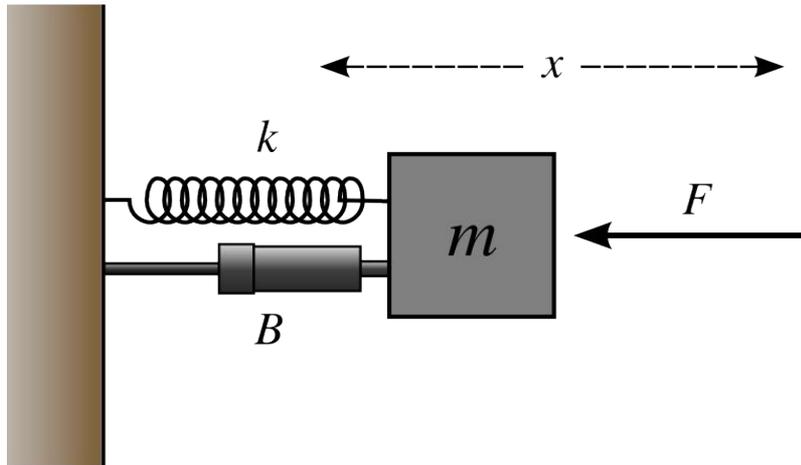


# Затухающие колебания

**Затухание колебаний** – постепенное ослабление колебаний с течением времени обусловленное потерей энергии колебательной системой.

Свободные колебания реальной системы всегда затухают. Причиной затухания механических колебаний является трение, электрических колебаний – тепловые потери проводниках.

# Свободные затухающие колебания



Обозначим:

$$\frac{r}{2m} = \beta; \quad \frac{k}{m} = \omega_0^2.$$

$$ma_x = -kx - r v_x$$

$kx$  – возвращающая сила,  
 $r v_x$  – сила трения.

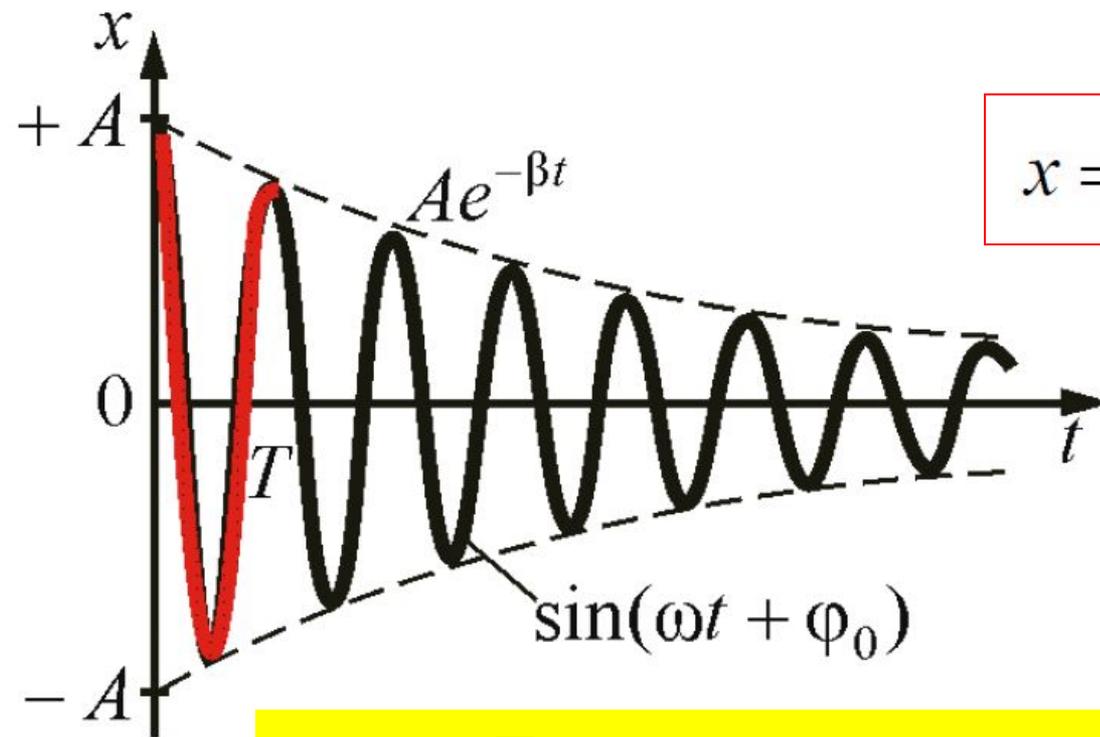
$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx - r \frac{dx}{dt}$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{r}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} x = 0$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + 2\beta \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x = 0.$$



(при  $\beta \leq \omega_0$ )



$$x = A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t - \varphi_0)$$

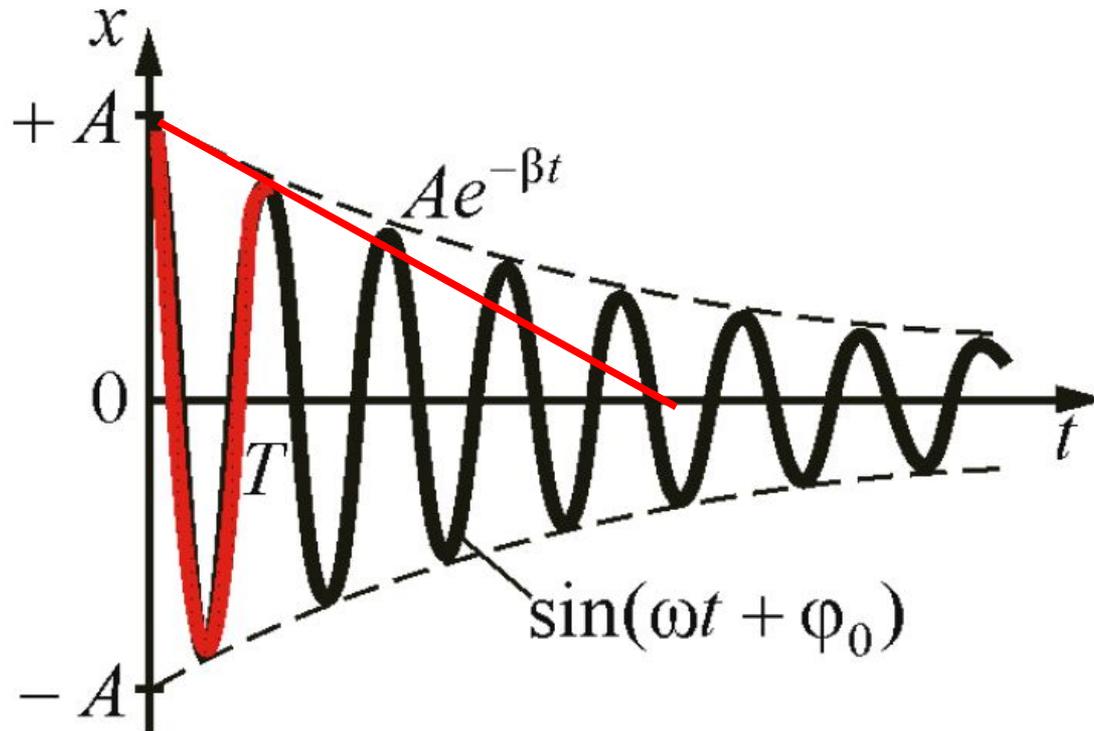
## Декремент затухания

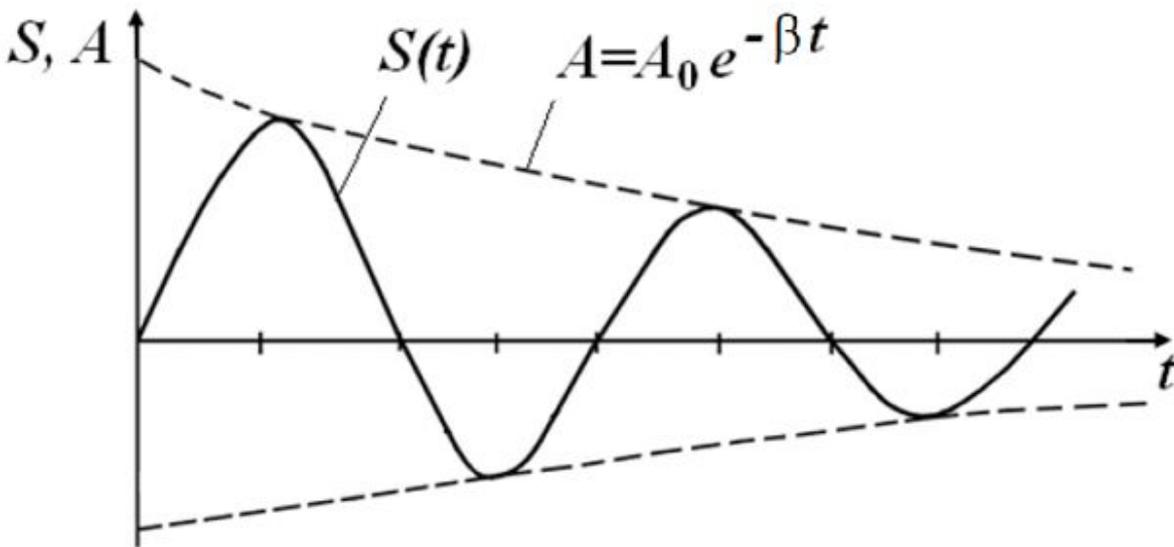
(колебаний)

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

где  $\beta$  – коэффициент затухания.

*$\tau$  - время релаксации, время в течение которого амплитуда затухающих колебаний уменьшается в  $e$  (2.718) раз*





$$S = \underbrace{A_0 e^{-\beta t}}_A \cos(\omega t + \varphi).$$

Затухание нарушает периодичность колебаний. Поэтому вводится определение *условный период*  $T$  – промежуток времени между двумя последующими *max (min)*.

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

# Вывод формулы, определяющей период свободных затухающих колебаний

Из формулы:

$$x = A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t - \varphi_0)$$

$$\frac{dx}{dt} = -\beta A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t + \varphi_0) - \omega A_0 e^{-\beta t} \sin(\omega t + \varphi_0)$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2 x}{dt^2} = & \beta^2 A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t + \varphi_0) + \beta \omega A_0 e^{-\beta t} \sin(\omega t + \varphi_0) + \\ & + \beta \omega A_0 e^{-\beta t} \sin(\omega t + \varphi_0) - \omega^2 A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t + \varphi_0) \end{aligned}$$

Подставим эти значения в ( ☆ ) и сократим на  $A_0 e^{-\beta t}$

*Следующие промежуточные выкладки можно опустить*

$$\begin{aligned} & \beta^2 \cos(\omega t + \varphi_0) + 2\beta\omega \sin(\omega t + \varphi_0) - \omega^2 \cos(\omega t + \varphi_0) - \\ & - 2\beta^2 \cos(\omega t + \varphi_0) - 2\omega\beta \sin(\omega t + \varphi_0) + \omega_0^2 \cos(\omega t + \varphi_0) = 0; \\ & -\beta^2 \cos(\omega t + \varphi_0) - \omega^2 \cos(\omega t + \varphi_0) + \omega_0^2 \cos(\omega t + \varphi_0) = 0. \end{aligned}$$

Сократим на  $\cos(\omega t + \varphi_0)$  и выразим  $\omega$

$$-\beta^2 - \omega^2 - \omega_0^2 = 0; \quad \omega^2 = \omega_0^2 - \beta^2;$$

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

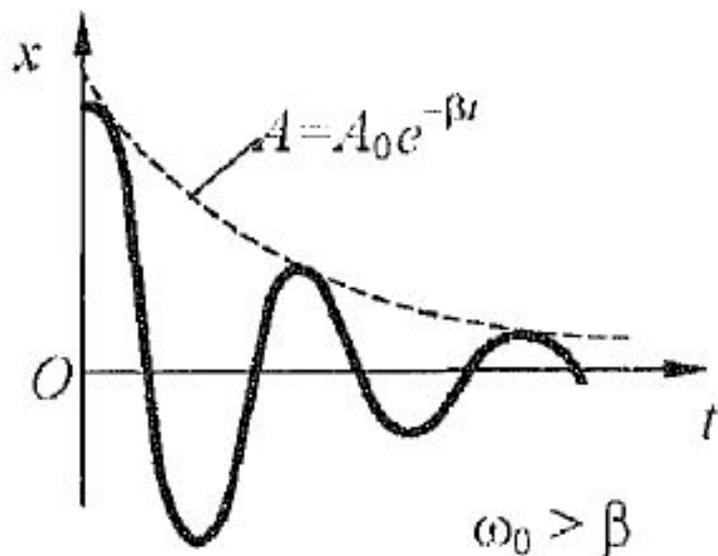
где  $\omega_0$  – круговая частота собственных колебаний (без затухания);  
 $\omega$  – круговая частота свободных затухающих колебаний.

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}; \quad \beta = \frac{r}{2m}; \quad \omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{r}{2m}\right)^2}.$$

Период затухающих колебаний

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

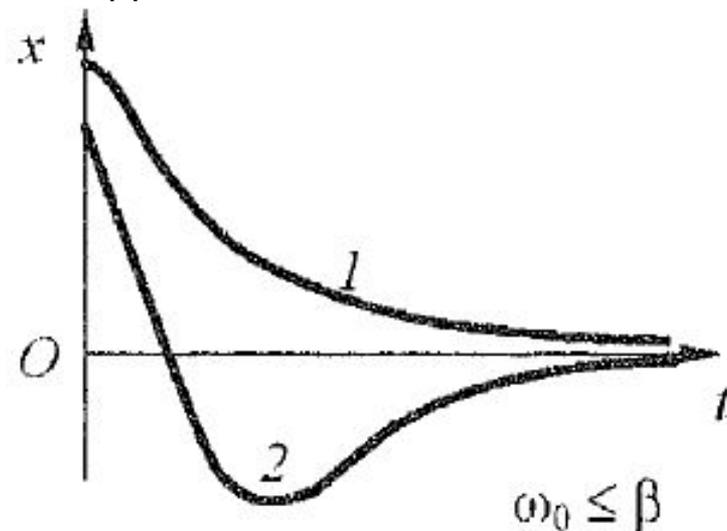
Корни характ. уравнения  
мнимые



a

$$x = A_0 e^{-\beta t} \cos(\omega t - \varphi_0)$$

Корни характ. уравнения  
действительные числа



b

$$x(t) = Ae^{-\lambda_1 t} + Be^{-\lambda_2 t},$$

$$\lambda_1 = \beta + \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2},$$

$$\lambda_2 = \beta - \sqrt{\beta^2 - \omega_0^2}.$$

Процесс затуханий колебаний характеризует **декремент затухания (декремент колебаний)** - отношение амплитуды затухающих колебаний через период

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

**Логарифмический декремент затухания**

$$\lambda = \ln \chi = \ln e^{\beta T} = \beta T.$$

Время, за которое амплитуда уменьшается в  $e$  раз, называют **временем релаксации  $\tau$** . Оно описывается выражением

$$\tau = 1/\beta.$$

Число колебаний, совершаемых системой за время релаксации,

$$N_e = \frac{\tau}{T} = \frac{1}{\beta T} = \frac{1}{\lambda}.$$

**Добротностью колебательной системы** называют величину

$$Q = \frac{\pi}{\lambda}.$$

Можно показать, что

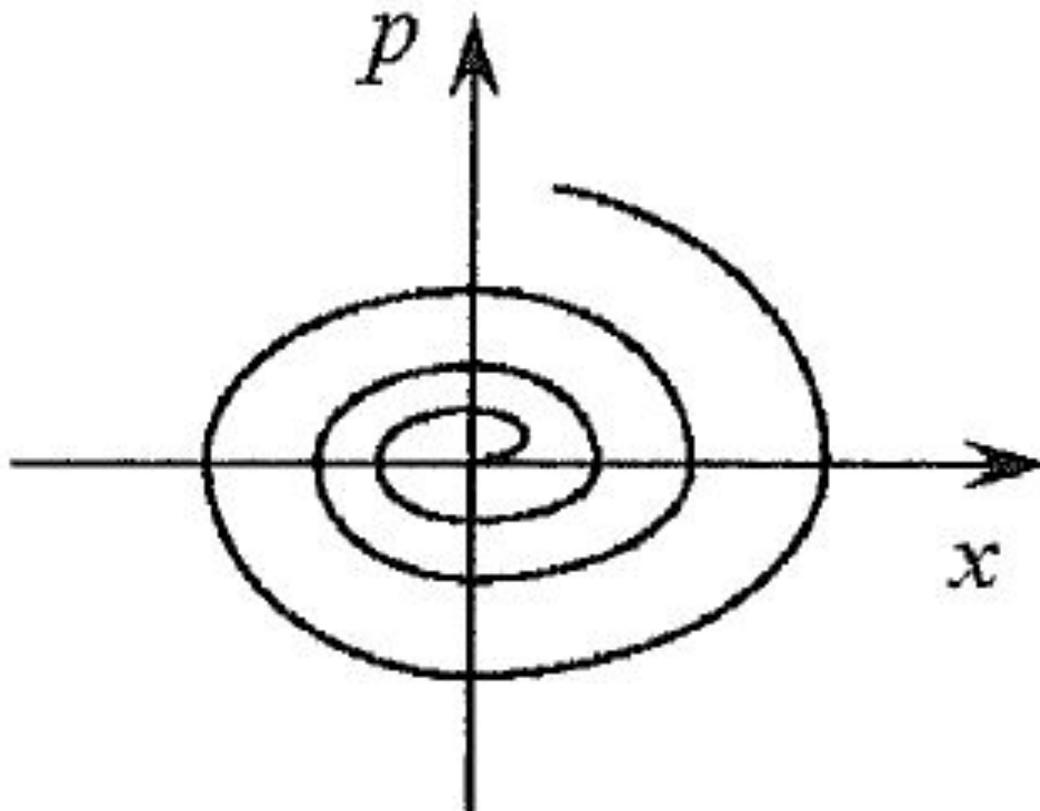
$$Q = \pi N_e.$$

# ФИЗИЧЕСКИЙ СМЫСЛ добротности колебательной СИСТЕМЫ

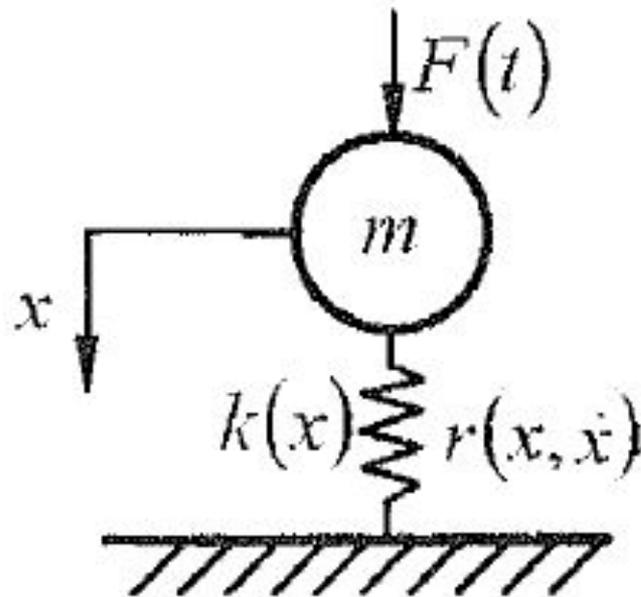
$Q$  равна произведению  $2\pi$  на отношение энергии  $W(t)$  колебательной системы в момент времени  $t$  к убыли этой энергии за промежуток времени от  $t$  до  $t + T$ :

$$Q = 2\pi \frac{W(t)}{W(t) - W(t + T)}.$$

# Фазовая траектория затухающих колебаний



# Вынужденные колебания



$F_x(t) = F_0 \cos \Omega t$ , где  $F_0$  и  $\Omega$  — амплитуда и частота вынуждающей силы соответственно.

$$m\ddot{x} + r\dot{x} + kx = F_0 \cos \Omega t,$$

$$\ddot{x} + 2\beta\dot{x} + \omega_0^2 x = f_0 \cos \Omega t,$$

$$f_0 = \frac{F_0}{m}.$$

Дальше частота внешней вынуждающей силы  $\Omega$  обозначается как  $\omega$

# Вынужденные колебания

$$m\ddot{x} = -kx - r\dot{x} + F_0 \cos \omega t. \quad (1)$$

$$\ddot{x} + 2\beta\dot{x} + \omega_0^2 x = f_0 \cos \omega t, \quad (2)$$

Неоднородное линейное ДУ 2-го порядка

где  $f_0 = \frac{F_0}{m}$ ,  $\beta = \frac{r}{2m}$  — коэффициент затухания,

$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$  — собственная частота

Решением неоднородного линейного ДУ является сумма 2-х частей: решения однородного ДУ:

Это общее

$$x = a_0 e^{-\beta t} \cos(\omega' t + \alpha'),$$

где  $\omega' = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$ , а  $a_0$  и  $\alpha'$  —  
произвольные постоянные.

и частное решение, не содержащее  
произвольных постоянных

Предполагая, что решение имеет вид:

$$x = a \cos(\omega t - \varphi) \quad \varphi = -\alpha'$$

Дифференцируем его и подставляем в (2):

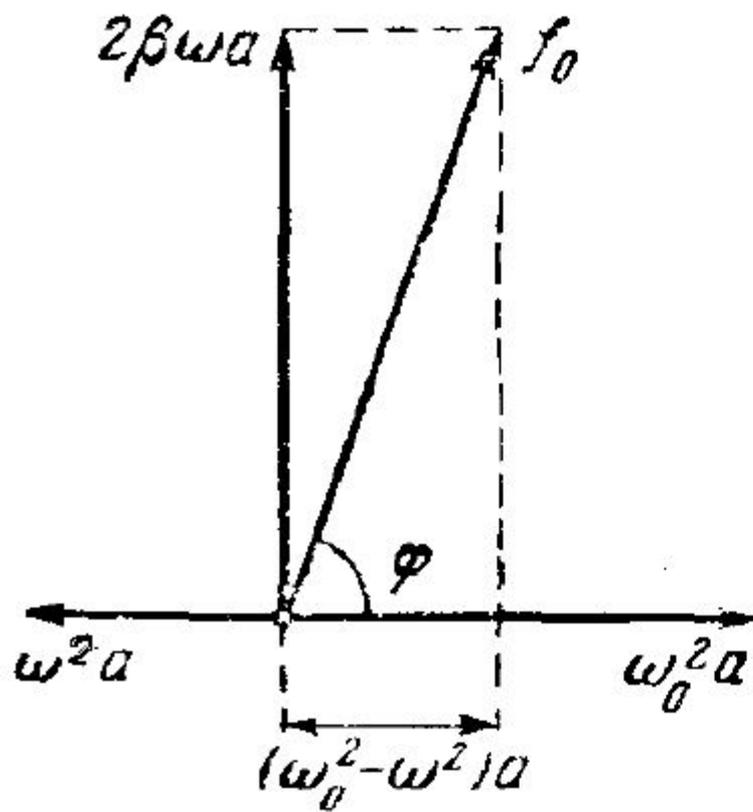
## Три составляющих уравнения (2):

$$2\beta\dot{x} = -2\beta\omega a \sin(\omega t - \varphi) = 2\beta\omega a \cos\left(\omega t - \varphi + \frac{\pi}{2}\right),$$

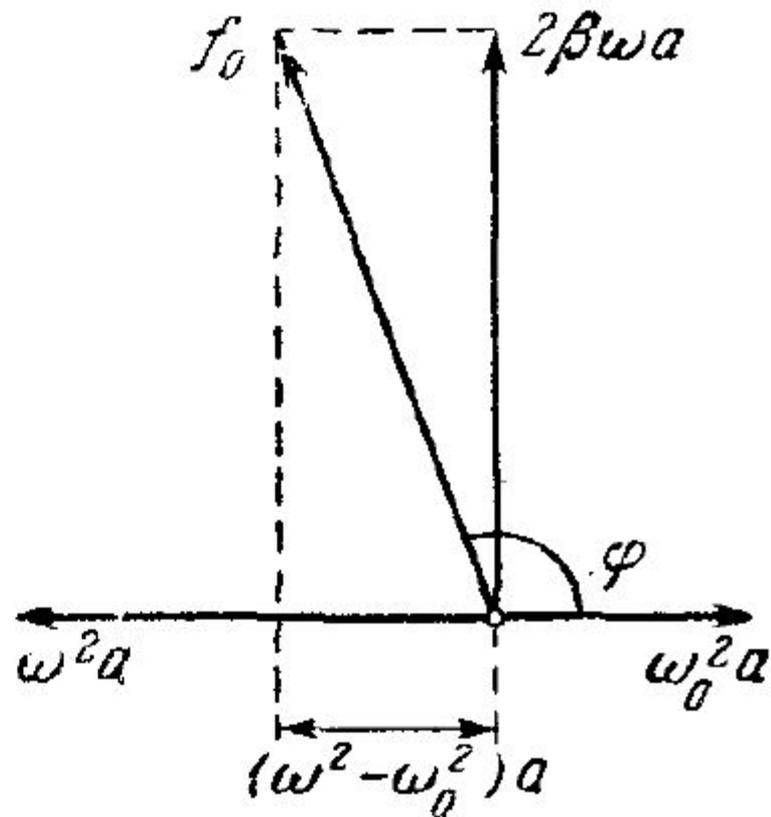
$$\ddot{x} = -\omega^2 a \cos(\omega t - \varphi) = \omega^2 a \cos(\omega t - \varphi + \pi).$$

$$\omega_0^2 x = \omega_0^2 a \cos(\omega t - \varphi).$$

Наиболее простое решение -  
графическое



a)  $\omega < \omega_0$



b)  $\omega > \omega_0$

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

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

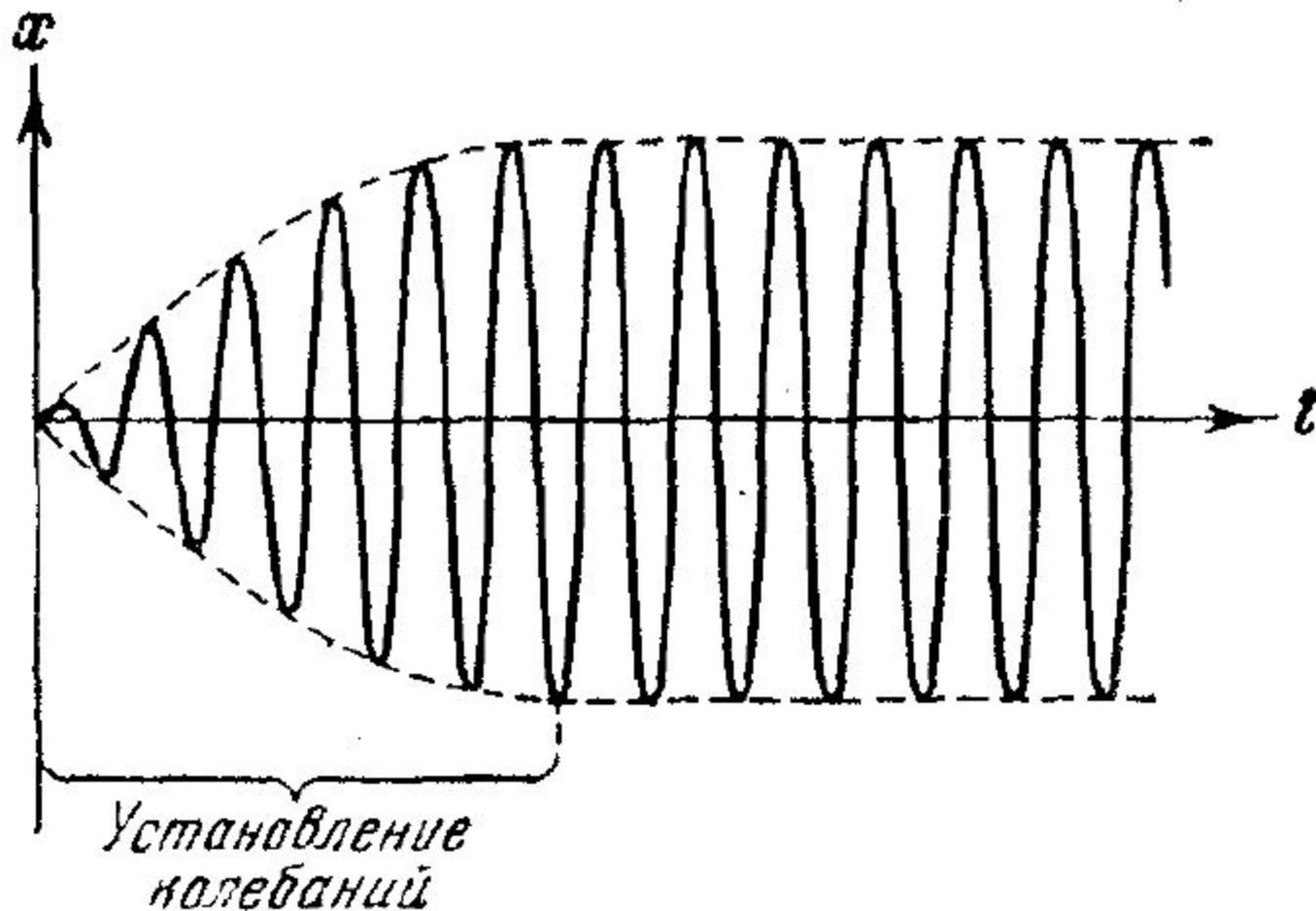
Из рисунка также следует:

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

Подставив значения  $a$  и  $\varphi$  в частное решение, получим:

$$x = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\beta^2\omega^2}} \cos \left( \omega t - \operatorname{arctg} \frac{2\beta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2} \right)$$

# Начальный (переходный) и установившийся процессы колебаний



**Общее решение** определяет переходный процесс, поскольку присутствует экспоненциальный множитель  $e^{-\beta t}$

**Частное решение** определяет установившиеся вынужденные колебания. Частота вынужденных колебаний определяется частотой колебаний вынуждающей силы.

# Амплитуда и фаза вынужденных колебаний. Резонанс

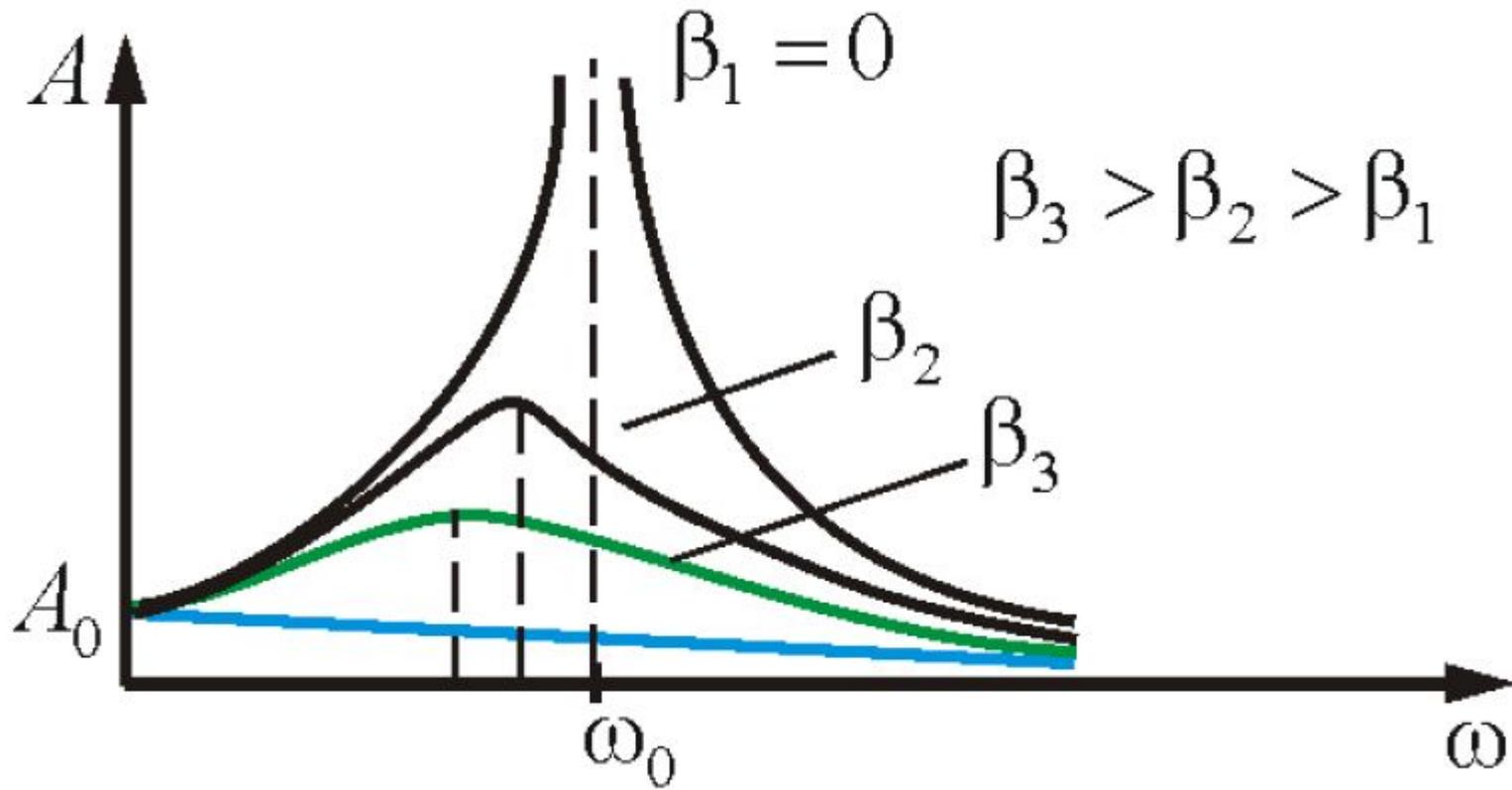
Для данной колебательной системы (определенных  $\omega_0$  и  $\beta$ ) амплитуда зависит от частоты вынуждающей силы. Вынужденные колебания отстают по фазе от вынуждающей силы, причем величина отставания  $\varphi$  также зависит от частоты вынуждающей силы

$a = \frac{f_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\beta^2\omega^2}}$  . Определив минимум подкоренного выражения путем дифференцирования и приравнивания 0, получим:

$$-4(\omega_0^2 - \omega^2)\omega + 8\beta^2\omega = 0.$$

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

# Резонанс



$$\begin{aligned}
 A_{max} = A(\omega_{рез}) &= \frac{f_0}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega_0^2 + 2\beta^2)^2 + 4\beta^2(\omega_0^2 - 2\beta^2)}} = \\
 &= \frac{f_0}{\sqrt{4\beta^4 + 4\beta^2\omega_0^2 - 8\beta^4}} = \frac{f_0}{2\beta\sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}} = \frac{f_0}{2\beta\omega_1}.
 \end{aligned}$$

$\omega_1 = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$  – частота свободных затухающих колебаний

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

При малых затуханиях  $\beta^2 \ll \omega_0^2 \Rightarrow \omega_{рез} \approx \omega_0$

– собственной частоте колебательной системы  
и амплитуда резонансных колебаний

$$A_{рез} = \frac{f_0}{2\beta\omega_0} = \frac{\omega_0}{\underbrace{2\beta}_Q} \cdot \frac{f_0}{\omega_0^2} = Q \frac{f_0}{\omega_0^2},$$

$Q$  – добротность.

График зависимости амплитуды колебаний  $A$

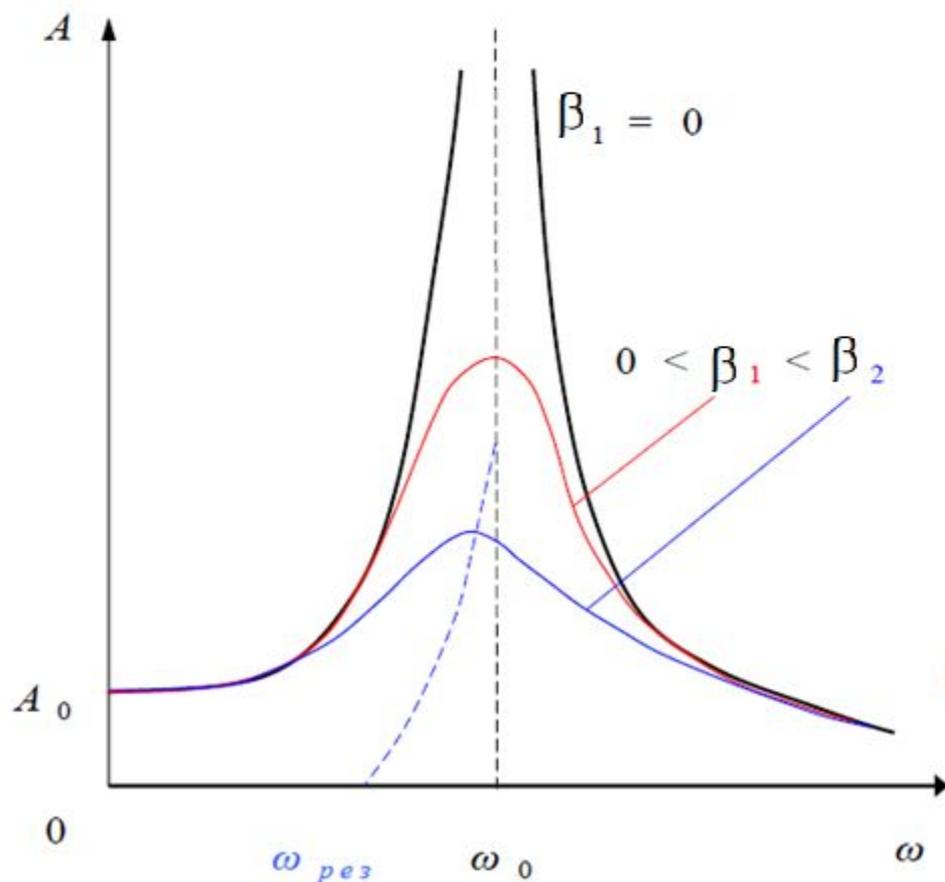
от частоты  $\omega$  вынуждающей силы

называется *резонансными кривыми*. или АЧХ

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

$$\omega_{рез} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}.$$

По мере роста коэффициента затухания  $\delta$  пики на резонансных кривых сглаживаются, а  $\omega_{рез}$  уменьшается.



$$A_0 = \frac{f_0}{\omega_0^2} = \frac{F}{m\omega_0^2} \quad -$$

статическое отклонение, найдено из уравнения для  $A$  при  $\omega = 0$ .

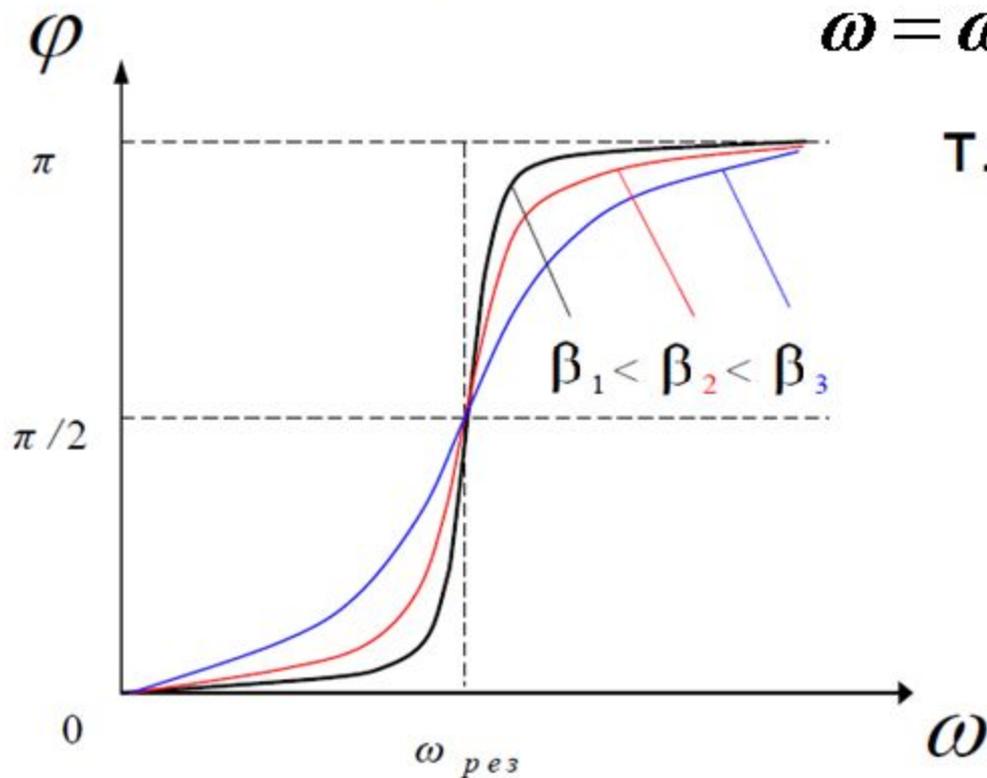
Зависимость фазы колебаний  $\varphi$  от частоты  $\omega$  вынуждающей силы называется **фазовыми резонансными кривыми**. **или ФЧХ**

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

При резонансе Затухания отсутствуют:

$$\omega = \omega_0 \Rightarrow \operatorname{tg} \varphi \Rightarrow \infty \quad \varphi = \frac{\pi}{2}$$

т.е. колебания и вынуждающая сила имеют сдвиг по фазе  $\frac{\pi}{2}$



**Добротность КС** – определяется отношением амплитуды колебаний при резонансе к амплитуде статического отклонения

$$Q = \frac{A_{рез}}{A_{ст}}$$

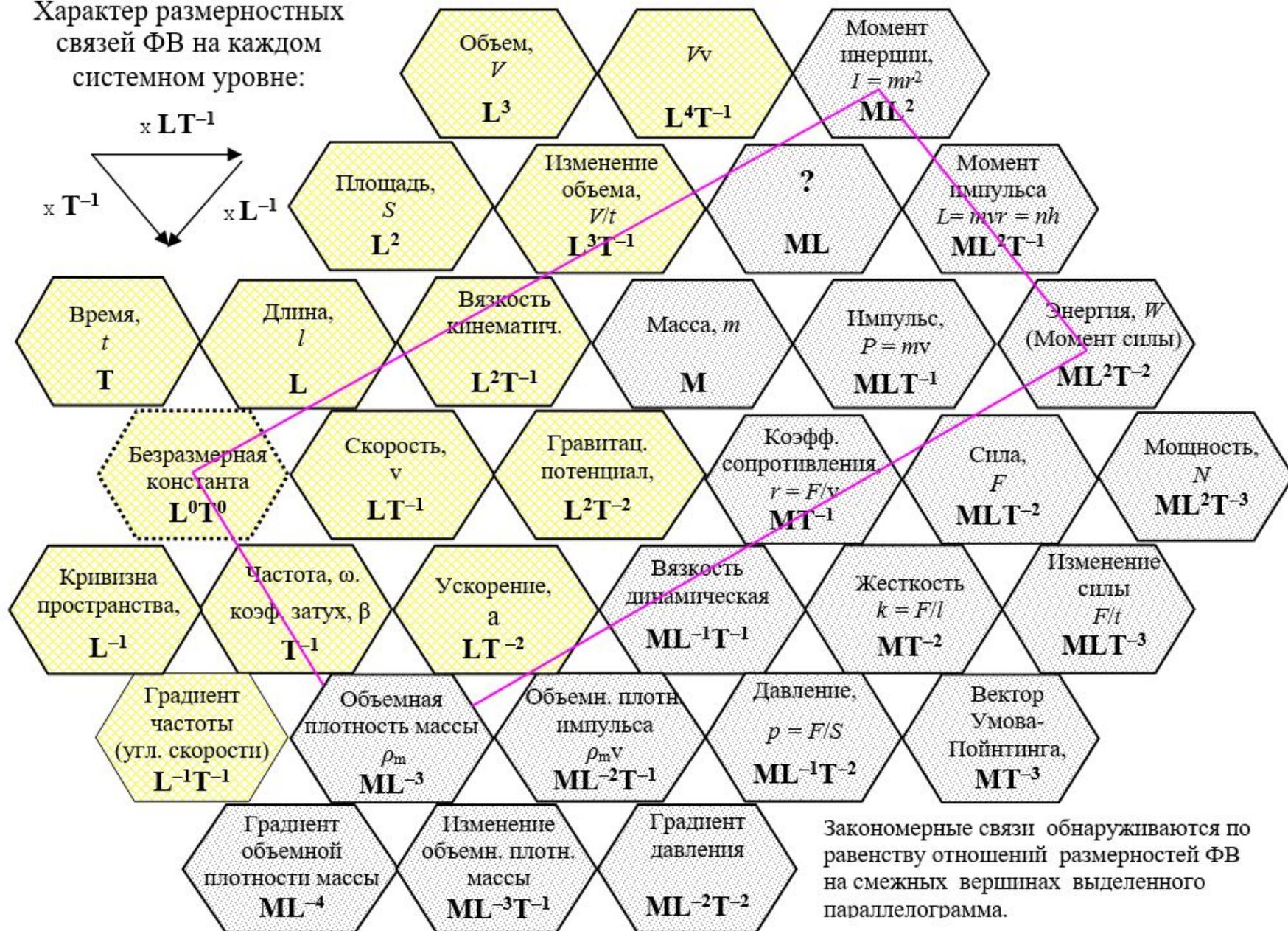
# Автоколебания и параметрический резонанс

- разобрать самостоятельно

# СИСТЕМА МЕХАНИЧЕСКИХ ФИЗИЧЕСКИХ ВЕЛИЧИН

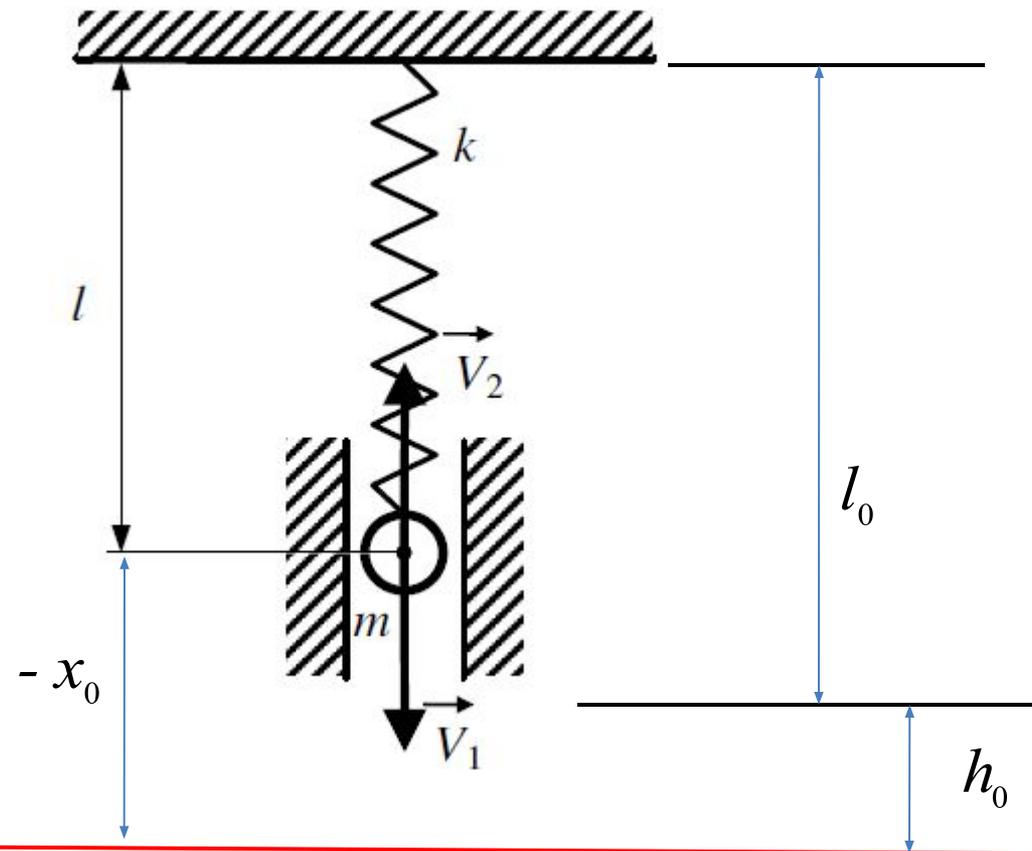
(Механические ФВ образуют два системных уровня общих базовых величин)

Характер размерностных связей ФВ на каждом системном уровне:



Закономерные связи обнаруживаются по равенству отношений размерностей ФВ на смежных вершинах выделенного параллелограмма.

# К выполнению ДЗ по колебаниям



*Положение равновесия*

$l_0$  - длина пружины в свободном состоянии;

$h_0$  - дополнительное растяжение пружины в поле гравитации;

$-x_0$  - начальное смещение массы от положения равновесия.

$$F = -k(x + h_0)$$

$$m\ddot{x} = mg - k(x + h_0)$$

С учетом  $mg = kh_0$

$$m\ddot{x} = -kx$$

$$x(t) = A \cos(\omega t + \alpha_0)$$

$$\dot{x}(t) = -A\omega \sin(\omega t + \alpha_0)$$

При  $t = 0$

$$x_0 = A \cos \alpha_0$$

$$v_0 = -A\omega \sin \alpha_0$$

$$x_0 = A \cos \alpha_0$$

$$\frac{v_0}{\omega} = -A \sin \alpha_0$$

$$\left(\frac{x}{A}\right)^2 + \left(\frac{v_0}{A\omega}\right)^2 = 1 \quad \text{Отсюда} \quad A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega}\right)^2}$$

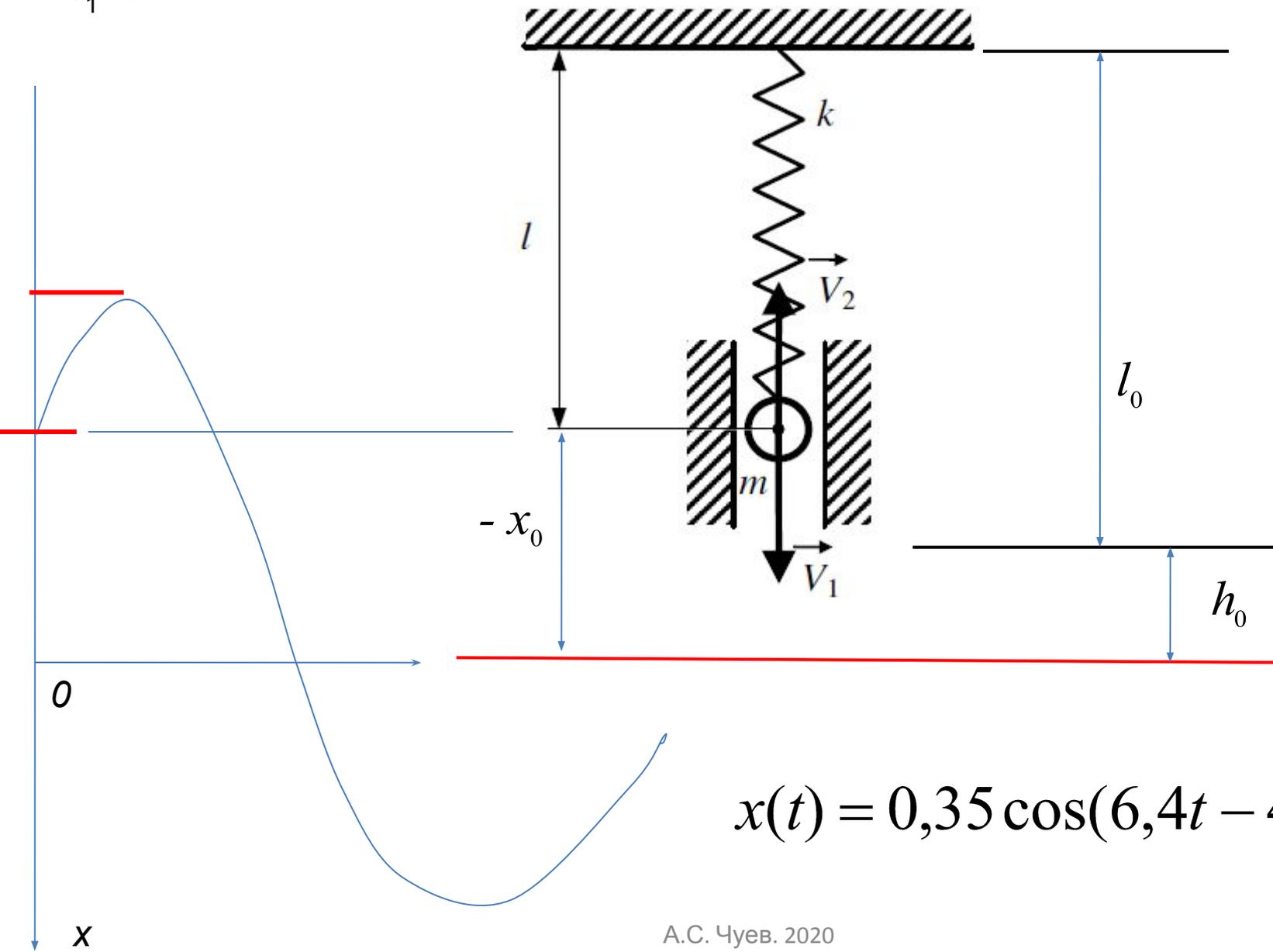
Другой способ:  $\frac{kx_0^2}{2} + \frac{mv_0^2}{2} = \frac{kA^2}{2}$       С учетом  $\omega^2 = k/m$  

$$\alpha_0 = \arccos \frac{x_0}{A}$$

косинус функция четная, поэтому  $\alpha_0$   
дополнительно уточняем через тангенс

$$\alpha_0 = \operatorname{arctg}\left(-\frac{v_0}{x_0 \omega}\right)$$

$$v_1 = 0$$


 $l_{\Gamma P}$ 

$$h_0 = \frac{mg}{k}$$

$$x(t) = 0,35 \cos(6,4t - 42^\circ)$$

**Конец лекции 6**