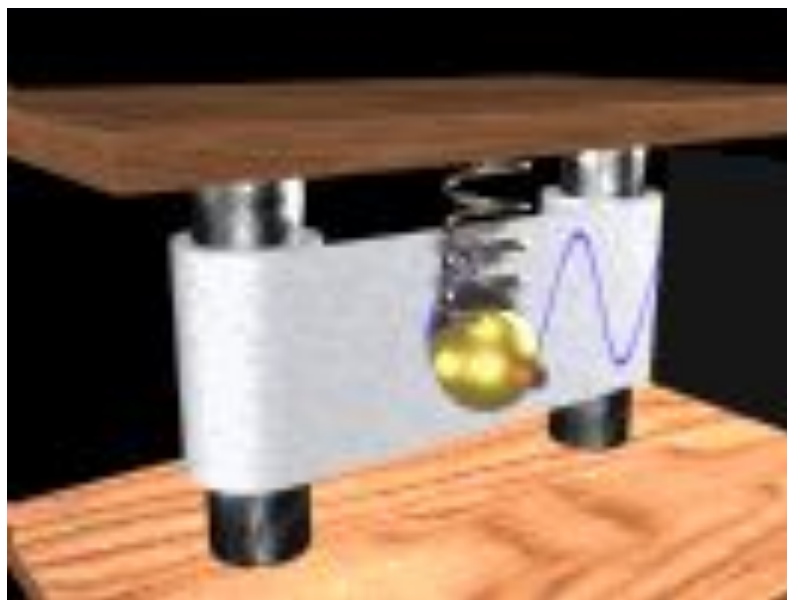


## ОСНОВНЫЕ ЗАКОНЫ КЛАССИЧЕСКОЙ МЕХАНИКИ

# Механические колебания



Составители:

Директор по маркетингу и сбыту, к.т.н. Романов Р.А.

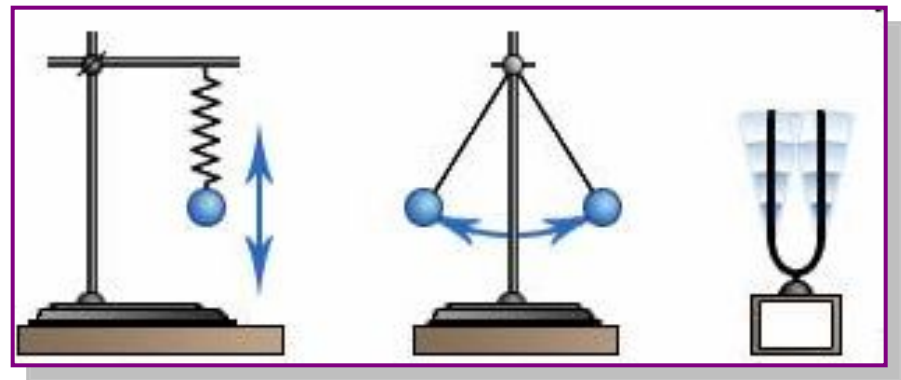
Руководитель учебного центра «БАЛТЕХ» Севастьянов В.В.

## Определение колебания

- *Внутри* любого живого *организма* *непрерывно* происходят разнообразные *повторяющиеся процессы*, например, процесс работы сердца.
- Аналогично и в технике есть разнообразные *повторяющиеся процессы*
- Все эти явления *подчиняются общим закономерностям*, которые мы рассмотрим на примере *механических колебаний*.
- *Колебания* – это *периодически повторяющиеся* движения или изменения параметров, которые характеризуют состояние системы.
- *Колебания* могут быть *разной природы*:
  - механические,
  - тепловые,
  - электрические и т. п.

## Виды колебаний

- гармонические,
- периодические
- затухающие,
- вынужденные
- *Простейшим видом* колебаний является *гармонические колебания*, но *чаще* встречаются *периодические колебания*.



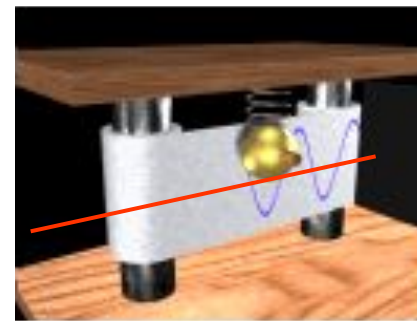
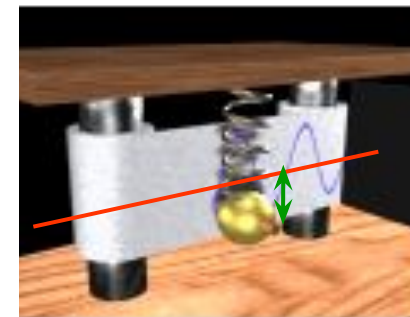
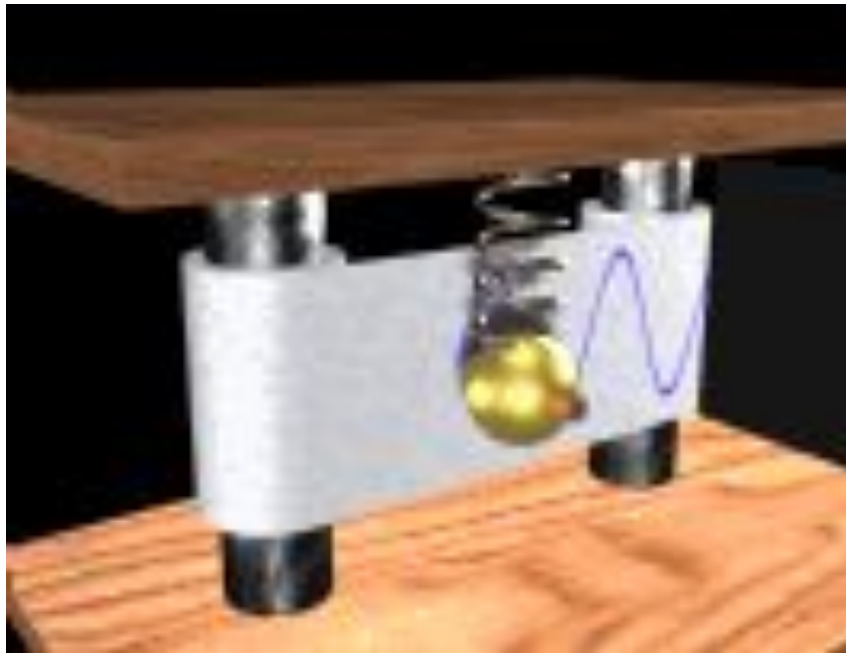
Систему, совершающую колебательные движения, называют **осциллятором**.

# Основные характеристики колебательного движения

- **Смещение  $x$**  – это расстояние, на которое отклоняется колеблющееся тело в данный момент времени от положения равновесия. Измеряется в СИ в метрах (м);

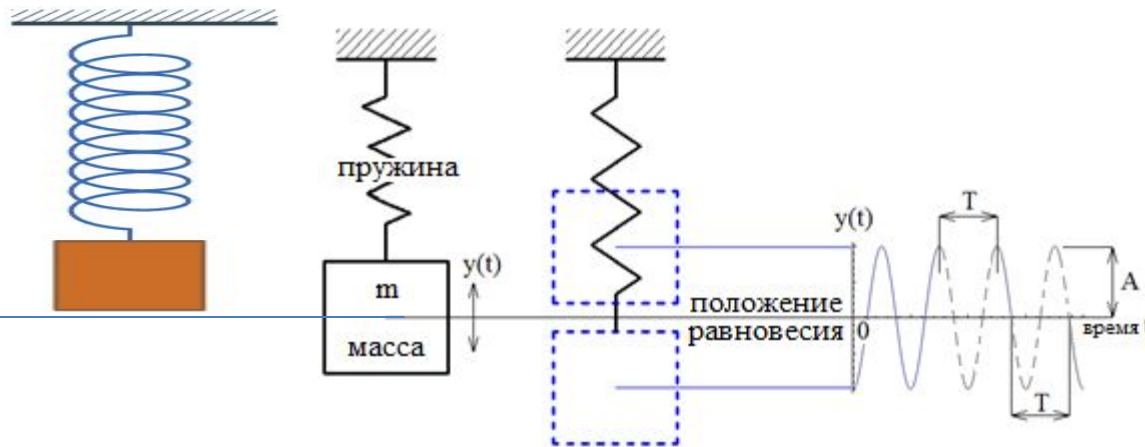
для гармонического колебания (1):

$$x = A_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$



# Основные характеристики колебательного движения

- **Амплитуда**  $A_0$  или (часто) просто  $A$  – **максимальное смещение** ( $A_0 = x_{\max}$ ) от положения **равновесия**. Измеряется в СИ в метрах (м);



- **Период**  $T$  – время **одного полного колебания**. Измеряется в СИ в секундах (с).  
Для колебания материальной точки на пружине:  
Где  $m$  – **масса** материальной точки, закреплённой на пружине **жёсткостью**  $k$ .

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

- **Частота** или **линейная частота**  $\nu$  («ню») – это число колебаний в единицу времени. Измеряется в СИ в Герцах (Гц) или обратных секундах:

$$1\text{с}^{-1} = \frac{1}{\text{с}} = 1\text{Гц}$$

Связана с периодом  $T$  формулой:  $\nu = \frac{1}{T}$

# Основные характеристики колебательного движения

- Циклическая или круговая частота  $\omega$  («омега») – величина, которая связана с линейной частотой  $\nu$  формулой:

$$\omega = 2\pi \cdot \nu$$

Измеряется в СИ в радианах в секунду (рад/с), т.к. по определению – это скорость изменения угла  $\varphi$  от времени  $t$ .

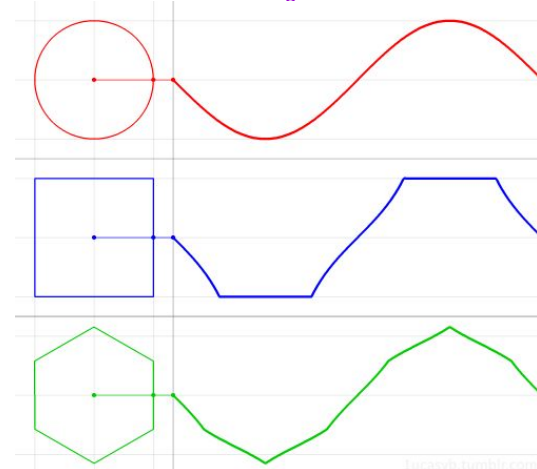
Круговая частота  $\omega$  связана с коэффициентом жёсткости  $k$  и массой  $m$  формулой:

$$\omega = 2\pi\nu = 2\pi \frac{1}{T} = \frac{2\pi}{2\pi\sqrt{m/k}} = \sqrt{\frac{k}{m}} \Rightarrow \omega^2 = \frac{k}{m} \Rightarrow k = \omega^2 m$$

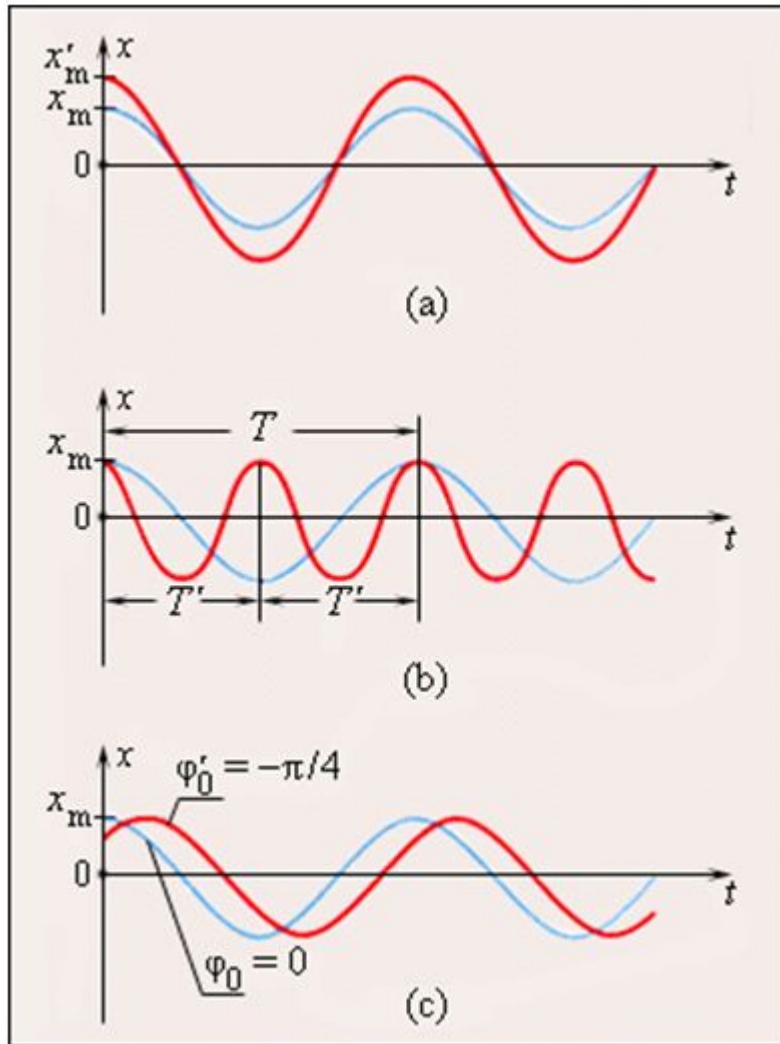
- Фаза колебаний  $\varphi = \omega_0 \cdot t + \varphi_0$  характеризует состояние колеблющейся материальной точки в любой момент времени  $t$ , где  $\varphi_0$  – начальная фаза колебаний (фаза при  $t_0=0$ ).

Фаза по смыслу является углом отклонения от положения равновесия и измеряется в угловых градусах (внесистемная единица) и в СИ – в радианах (рад).

Амплитуда  $A_0$  и начальная фаза  $\varphi_0$  колебаний определяются начальными условиями движения (положением материальной точки в момент времени  $t_0 = 0$ ).



# Пример на изменение характеристик колебательного движения



Во всех трех случаях для **синих** кривых  $\varphi_0 = 0$ :

$$x = A_0 \cos(\omega t) = x_m \cos(\omega t)$$

а – **красная** кривая отличается от **синей** **только** **бóльшей амплитудой** ( $x'_{max} > x_{max}$ );

б – **красная** кривая отличается от **синей** **только** значением периода ( $T' = T/2$ );

с – **красная** кривая отличается от **синей** **только** значением начальной фазы:

$$\varphi'_0 = -\frac{\pi}{2}$$

# Основные характеристики колебательного движения

$$x = A_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

- Скорость движения материальной точки  $v$ .

- Измеряется в СИ в метрах в секунду (м/с).

- Выражение для  $v$  найдется путем дифференцирования  $x$ :

- Скорость максимальна, если:  $\cos(\omega_0 t + \varphi_0) = 1$

Тогда  $v = v_{\max} = A_0 \omega_0$

$$v = \frac{dx}{dt} = A_0 \omega_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

- Ускорение колеблющейся материальной точки  $a$ .

- Измеряется в СИ в метрах в секунду в квадрате (м/с<sup>2</sup>).

- Выражение для  $a$  найдется путем дифференцирования  $v$ :

- Ускорение – это вторая производная по времени от смещения:

- Ускорение максимально, если  $\sin(\omega_0 t + \varphi_0) = -1$

Тогда

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} = x''$$

$$a = \frac{dv}{dt} = -A_0 \omega_0^2 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

$$a = a_{\max} = A_0 \omega_0^2$$

## Графики колебательного движения

$$x = A_0 \cos(\omega t) = x_m \cos(\omega t)$$

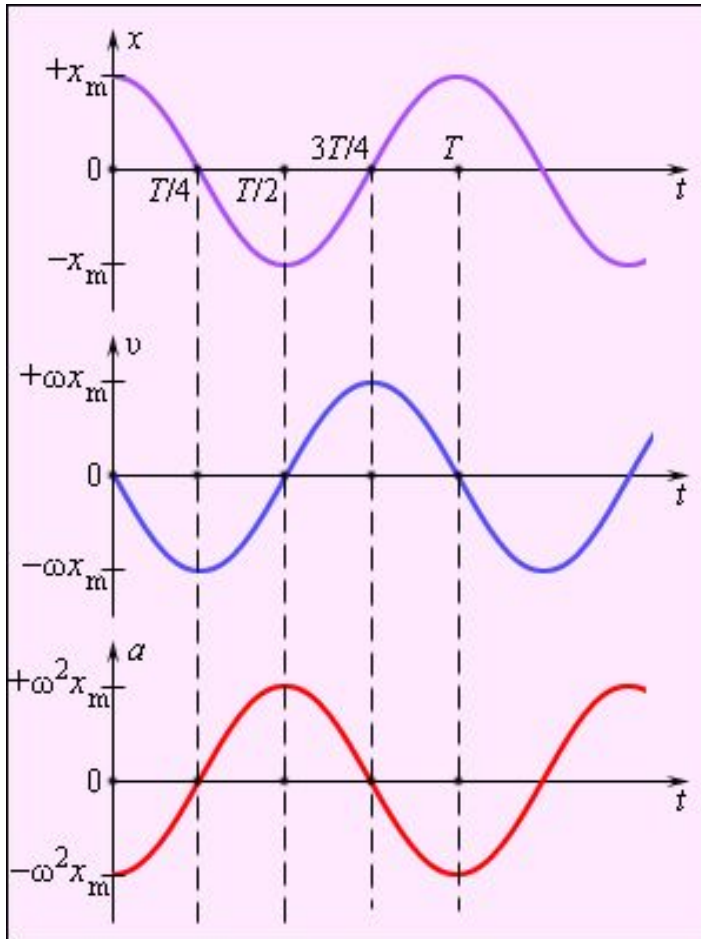


График **координаты**  $x(t)$  тела, совершающего гармонические колебания

$$x_{\max} = A_0$$

График **скорости**  $v(t)$  тела, совершающего гармонические колебания

$$v = v_{\max} = A_0 \omega_0$$

График **ускорения**  $a(t)$  тела, совершающего гармонические колебания

$$\omega = a_{\max} = A_0 \omega_0^2$$



# Энергия гармонического колебания

- **Полная энергия** гармонического колебания  $E$  определяется суммой кинетической и потенциальной энергий:
 
$$E = E_k + E_n = \frac{mv^2}{2} + \frac{kx^2}{2}$$

- Подставляя в эту формулу

- выражение для скорости  $v$ :

$$v = \frac{dx}{dt} = A_0 \omega_0 \cos(\omega_0 t + \varphi_0)$$

- выражение для смещения  $x$ :

$$x = A_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

- и, учитывая, что

$$\omega = \omega_0^2 \cdot$$

получаем:

$$E = \frac{1}{2} m A_0^2 \omega_0^2 [\cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0)] = \frac{1}{2} m A_0^2 \omega_0^2$$

так как:

$$\cos^2(\omega_0 t + \varphi_0) + \sin^2(\omega_0 t + \varphi_0) = 1 \quad \text{ное тригонометрическое тождество)}$$

## ВАЖНО!

Из формулы:

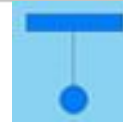
$$E = \frac{1}{2} m A_0^2 \omega_0^2$$

следует, что энергия гармонического

1) **Прямо пропорциональна квадрату амплитуды  $A^2$** : чем больше “размах” колебаний, тем больше и их энергия.

2) **энергия прямо пропорциональна квадрату круговой частоты колебаний  $\omega_0^2$** .

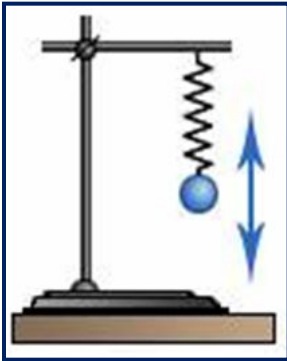
# Маятники



$$T = \frac{2\pi}{\omega_0}$$

**Маятник** – это тело массой  $m$ , , подвешенная на нити или пружине и совершающее гармонические колебания.

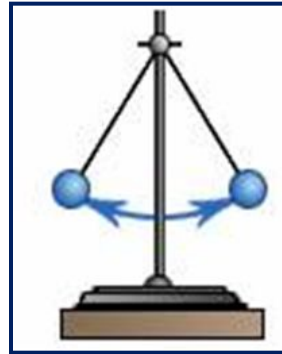
## Пружинный маятник



**Пружинный маятник** – это материальная точка массой  $m$ , подвешенная на абсолютно упругой пружине жесткостью  $k$  и совершающая гармонические колебания под действием упругой силы.

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}}$$

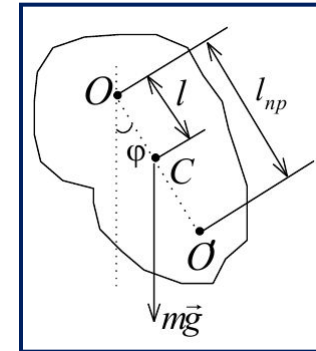
## Математический маятник



**Математический маятник** – это идеализированная система, состоящая из невесомой и нерастяжимой нити длиной  $l$ , на которой подвешена материальная точка массой  $m$ .

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}} \quad T = 2\pi\sqrt{\frac{l}{g}}$$

## Физический маятник



**Физический маятник** - это твердое тело массой  $m$ , совершающее под действием силы тяжести колебания вокруг неподвижной горизонтальной оси, проходящей через точку  $O$ , не совпадающую с центром масс  $C$  тела

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{I_z}{mgl}} = 2\pi\sqrt{\frac{l_{np}}{g}} \sqrt{\frac{I}{mgl}}$$

где величину  $I/ml = l_{np}$  называют **приведенной длиной** физического маятника. Она **численно равна** длине такого математического маятника, период колебаний которого совпадает с периодом данного физического маятника.

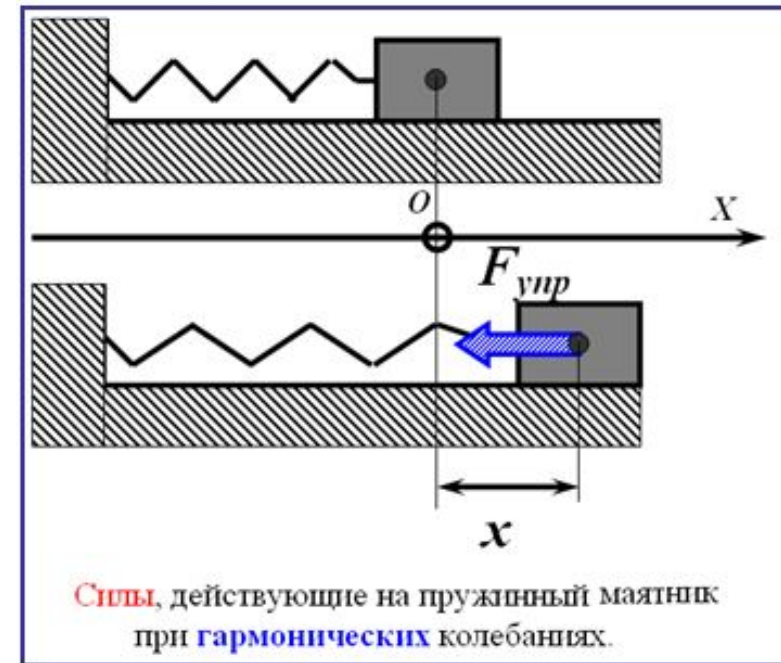
- На примере движения **пружинного маятника** – материальной точки массой  $m$ , закреплённой на **ГОРИЗОНТАЛЬНОЙ** пружине **жёсткостью**  $k$  (Рис.1), рассмотрим различные виды колебаний в зависимости от сил, которые действуют вдоль оси  $Ox$  на данное тело массой  $m$ .

## Гармонические колебания

- **Гармонические колебания** – колебания, при которых наблюдаемая величина изменяется во времени:
  - с постоянной **частотой**  $\nu$  по закону синуса или косинуса и
  - постоянной **амплитудой**  $A_0$ .

Рассмотрим случай действия на тело массой  $m$  **только силы упругости**  $F_{упр}$

- Если пружину **оттянуть** (на рисунке) или **сжать** (аналогично, но в другую сторону) на расстояние  $x$  от положения равновесия, то **возникает сила упругости**  $F_{упр}$ , величина и направление которой определяется **законом Гука**:
 
$$F_{упр} = -k \cdot x$$



Знак “**минус**” показывает, что **сила упругости** всегда направлена в **сторону, противоположную** направлению **смещения**  $x$ , т.е. к положению равновесия.

## Гармонические колебания

Для данного случая второй закон Ньютона в проекции на ось  $Ox$ :  $m a_{\text{пр } x} = F = -k \cdot x$

Вспомним, что **ускорение** – это **вторая производная** по времени **от смещения**  $x$ :

Получаем уравнение:  $a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} = x''$

Разделим каждое слагаемое на  $m$  и вспомним, что  $m x'' = -k \cdot x \Leftrightarrow m x'' + k \cdot x = 0$

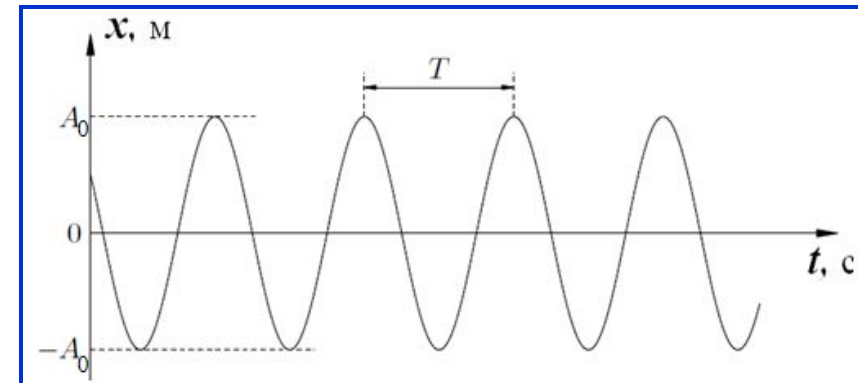
где  $\omega_0$  – **собственная круговая частота** гармонического колебания.  $k = \omega_0^2 m$

Получилось **дифференциальное уравнение второй степени**:  $x'' + \omega^2 x = 0$   
решением которого является:

$$x = A_0 \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$$

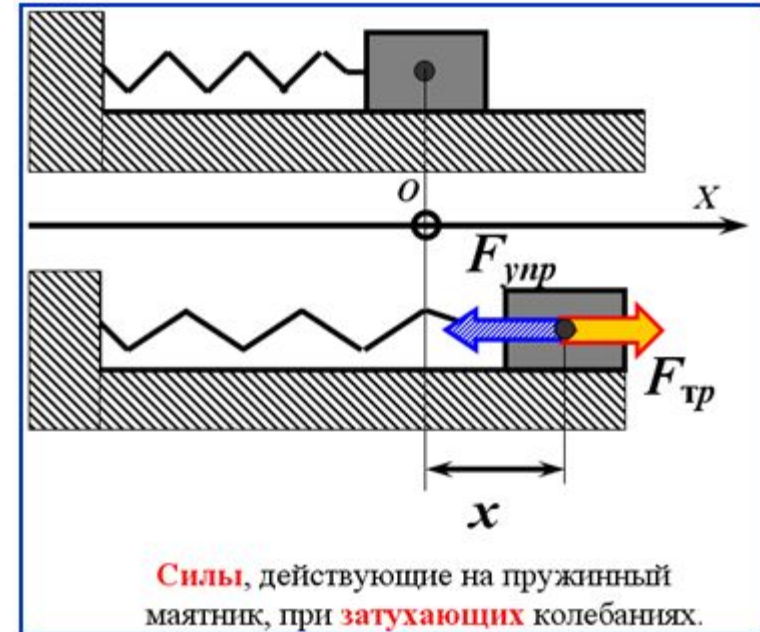
**График гармонического колебания** – **синусоида**, по которой можно определить смещение  $x$  колеблющейся точки в любой момент времени  $t$ .

Тут  $\varphi_0$  не равно 0



## Затухающие колебания

- Затухающие колебания** – колебания, при которых наблюдаемая величина изменяется во времени с **постоянной (!) частотой  $\nu$**  (круговой частотой  $\omega$ ) по закону синуса или косинуса, но **амплитуда колебания  $A$  всё время уменьшается**.
- В данном случае **на тело** массой  $m$  вдоль оси  $Ox$  действуют уже две силы:
  - **сила упругости  $F_{упр}$**
  - **сила трения  $F_{тр}$** .



- Сила трения  $F_{тр}$**  пропорциональна скорости колебания  $\nu$  и направлена **в сторону, противоположную скорости**:

$$F_{тр} = -r\nu = -r \frac{dx}{dt} = -rx'$$

- Для данного случая **второй закон Ньютона** в проекции на ось  $Ox$ :

$$ma_{упр,x} = F_{упр} + F_{тр} = -kx - rx'$$

## Затухающие колебания

Мы вывели, что для того случая *второй закон Ньютона* в проекции на ось  $Ox$ :  $ma_{\text{нр}x} = F_{\text{нр}x} = -kx - rx'$

- Учтём, что:  $k = \omega_0^2 m$
- Тогда при сокращении каждого слагаемого на  $m$  и переносе всех членов влево от знака равенства, получим:

$$x'' + \frac{r}{m} x' + \omega_0^2 x = 0$$

- Проведем замену  $\frac{r}{m} = 2\beta$

где  $\beta$  называется *коэффициентом затухания* - это основная характеристика *затухающего колебания*, измеряется в *обратных секундах* ( $c^{-1}$ ),

- Получаем конечный вид *дифференциального уравнения второй степени*:

$$x'' + 2\beta x' + \omega_0^2 x = 0$$

- Решением его является формул  $x = A_0 e^{-\beta t} \sin(\omega t + \varphi_0) = A(t) \sin(\omega t + \varphi_0)$

где  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \beta^2}$  - *собственная круговая частота затухающего колебания*.

# Характеристики затухающего колебания

График затухающего колебания – синусоида, амплитуда которой  $A(t)$  уменьшается по экспоненте:

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

Коэффициент затухания  $\beta$  характеризует **степень затухания** колебаний.

- **Декремент затухания  $\delta$**  («дельта») – отношение значений двух последовательных амплитуд, разделённых периодом колебания:

$$\delta = \Delta = \frac{A(t)}{A(t+T)} = e^{\beta T}$$

**Логарифмический декремент затухания  $\lambda$**  («лямбда») – натуральный логарифм декремента затухания:

$$\lambda = \ln \delta = \ln \frac{A(t)}{A(t+T)}$$

Логарифмический декремент затухания применяется чаще, т.к. он связан с периодом  $T$  и коэффициентом затухания  $\beta$ :

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



$$\lambda = \beta T$$

- Обе характеристики – безразмерные величины.

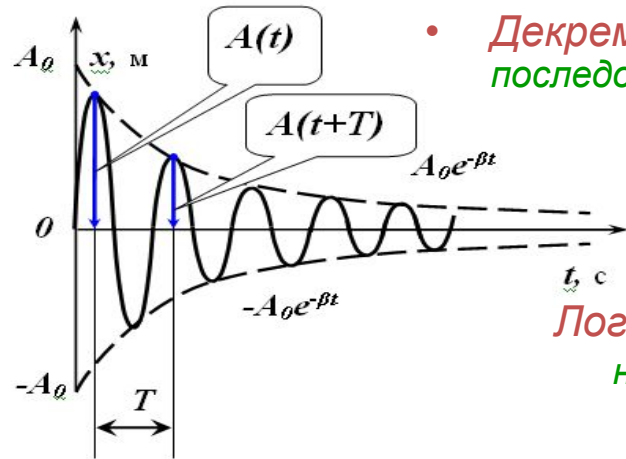
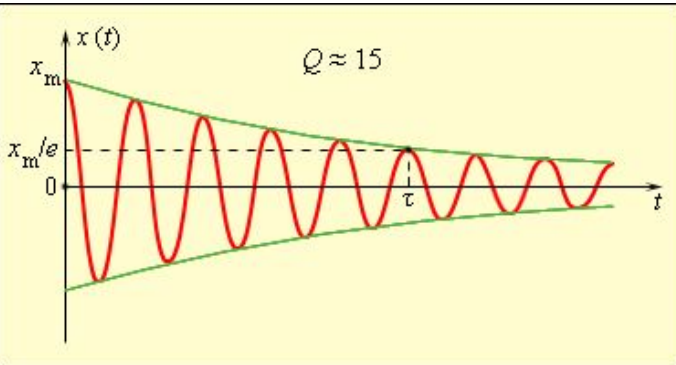


График затухающего колебания.

# Характеристики затухающего колебания

Время релаксации  $\tau$  («*tau*») – это время, за которое амплитуда уменьшается в  $e$  раз:

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



Коэффициент затухания  $\beta$  («*бета*») – величина, обратная промежутку времени, за который амплитуда колебаний уменьшается в  $e$  раз:  $\beta = \frac{1}{\tau}$

Измеряется в СИ в **Герцах** (Гц) или **обратных секундах** ( $c^{-1}$ )

За время релаксации  $\tau$  система успевает сделать  $N_e$  колебаний:

Значит, **логарифмический декремент затухания**  $\lambda$  обратно пропорционален по величине числу колебаний, за которые амплитуда колебаний уменьшается в  $e$  раз:

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

**Добротность**  $Q$  системы - величина, характеризующая уменьшение полной энергии  $\Delta E$  системы по формуле:  $\Delta E = -2\pi E/Q$ , где знак минус показывает, что энергия уменьшается.

**Большим значениям**  $Q$  соответствует **слабое затухание колебаний**. **Добротность** пропорциональна числу колебаний за время релаксации  $N_e$  и обратно пропорциональна логарифмическому декременту затухания  $\lambda$ :

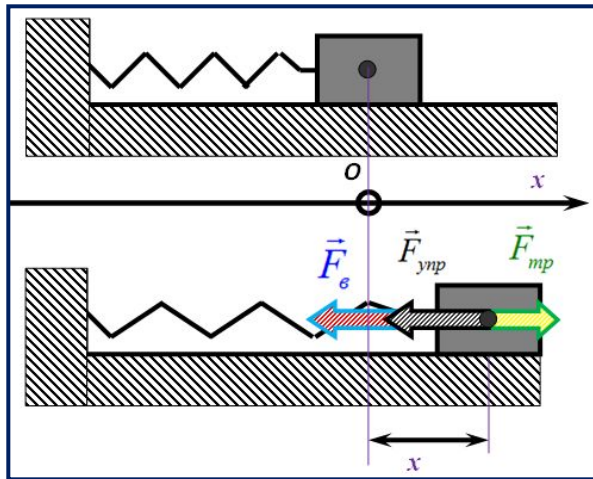
$$Q = \frac{\pi}{\lambda} = \pi N_e$$



## Вынужденные колебания

**Вынужденные колебания** – колебания, при которых наблюдаемая величина изменяется во времени:

- с постоянной частотой  $\nu$  (круговой частотой  $\omega$ ), задаваемой внешней вынуждающей силой  $F_в$ .



В данном случае на тело массой  $m$  вдоль оси  $Ox$  действуют три силы:

- сила упругости  $F_{упр}$
- сила трения  $F_{тр}$ .
- вынуждающая сила  $F_в$ , которая действует периодически с круговой частотой  $F_в = F_0 \sin \omega_в t$

□ Для данного случая второй закон Ньютона в проекции на ось  $Ox$ :  $m a_{упр\ x} = F_{тр\ x} + F_в + F$

□ Учтём, что:  $k = \omega_0^2 m$  и  $\frac{r}{m} = 2\beta$

□ При сокращении каждого слагаемого на  $m$  и переносе всех членов влево от знака равенства, получим:

$$x'' + 2\beta x' + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \sin \omega_в t$$

# Вынужденные колебания

- Проведём замену:  $\frac{F_0}{m} = f_0$  удельная вынуждающая сила

- Получаем **конечный вид** дифференциального уравнения **второй степени**:

$$x'' + 2\beta x' + \omega_0^2 x = f_0 \sin \omega_s t$$

- **Решение** такого уравнения **состоит из двух частей-решений**:  $x = x_1 + x_2$ :
  - **Решение**  $x_1$  описывает **неустановившейся режим колебаний**, когда их амплитуда увеличивается во времени.
  - **Решение**  $x_2$  описывает **установившийся режим колебаний**.
- **В установившемся режиме вынужденных колебаний** смещение  $x_2$  подчиняется **гармоническому закону** и происходит с частотой  $\omega_s$ .

$$x = A \sin(\omega_s t + \varphi_0)$$

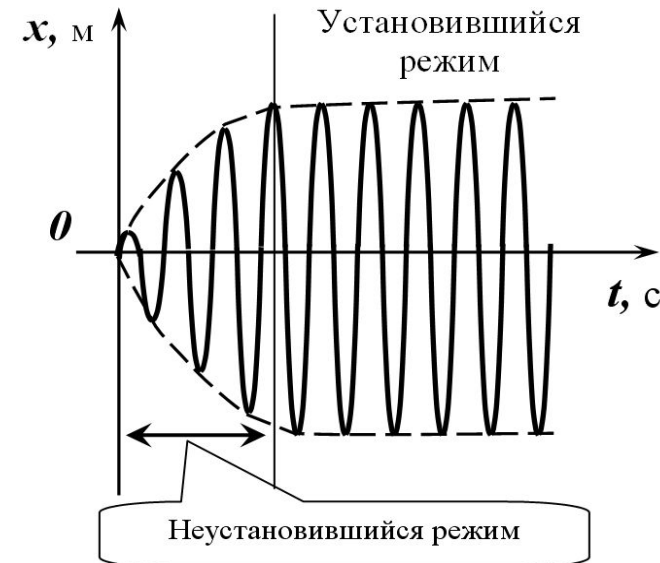


График **вынужденного** колебания.

## Резонанс

- Амплитуда  $A$  вынужденных колебаний зависит от многих разобранных выше параметров:
  - частоты собственных колебаний  $\omega_0$ ,
  - коэффициента затухания  $\beta$ ,
  - силы  $f_0$ ,
  - частоты вынуждающей силы  $\omega_в$ .

- Амплитуда  $A$  будет максимальна, если частота  $\omega_в$  действия вынуждающей силы определяется формулой:

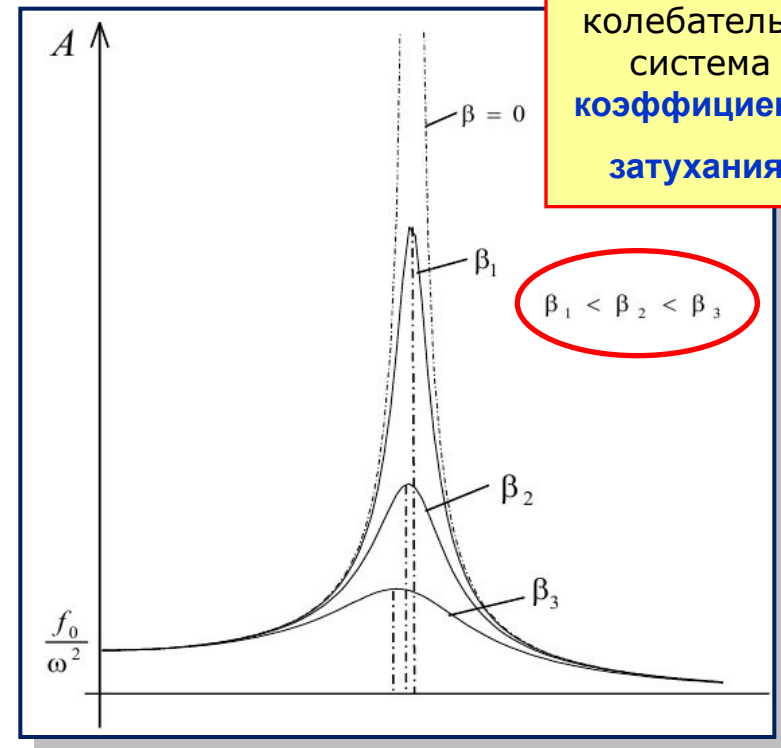
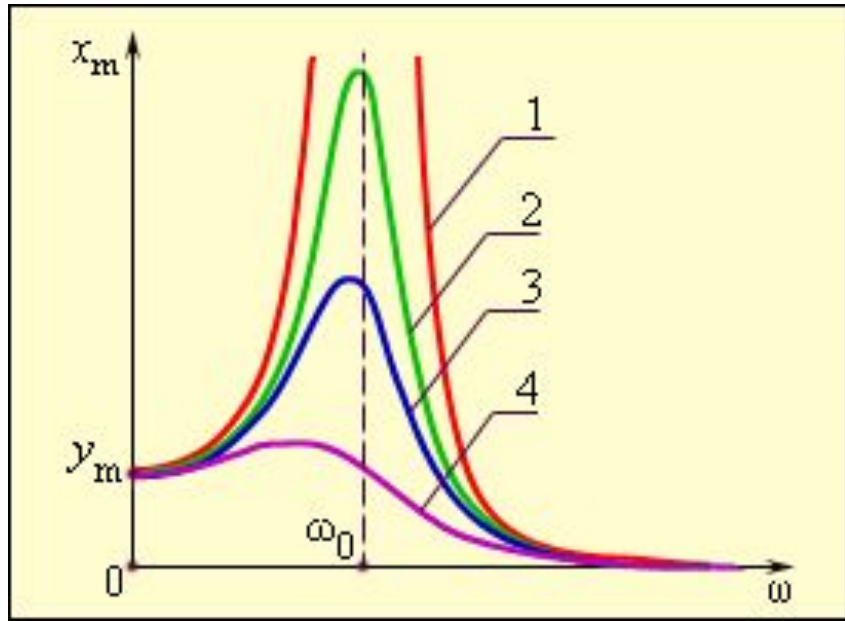
$$\omega_в = \sqrt{\omega_0^2 - 2\beta^2}$$

- При этом наблюдается явление резонанса.
- Резонанс – это резкое возрастание амплитуды  $A$  вынужденных колебаний при совпадении частоты действия вынуждающей силы  $\omega_в$  с частотой системы  $\omega$ , т.е.:

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

Если бы затухание в системе отсутствовало ( $\beta = 0$ ), то резонанс наступал бы при условии:  $\omega_0 = \omega_в$ , где  $\omega_0$  – собственная частота гармонического колебания. При этом амплитуда достигала бы бесконечно большого значения.

## График резонанса



### Резонансные кривые при различных уровнях затухания:

1 – колебательная система **без трения**:

при резонансе **амплитуда  $x_{max}$**  вынужденных колебаний **неограниченно возрастает**;

**2, 3, 4** – реальные резонансные кривые для колебательных систем с различной добротностью:  $Q_2 > Q_3 > Q_4$ .

На низких частотах ( $\omega \ll \omega_0$ )  $x_{max} \approx f_{max}$ . На высоких частотах ( $\omega \gg \omega_0$ )  $x_{max} \rightarrow 0$

## Цифровая обработка сигналов

В настоящее время *методы цифровой обработки сигналов* (Digital Signal Processing – DSP) находят все более широкое применение, вытесняя постепенно методы, основанные на аналоговой обработке.

Пусть имеется непрерывный сигнал  $x(t)$ , заданный на интервале  $[0; \infty]$ .

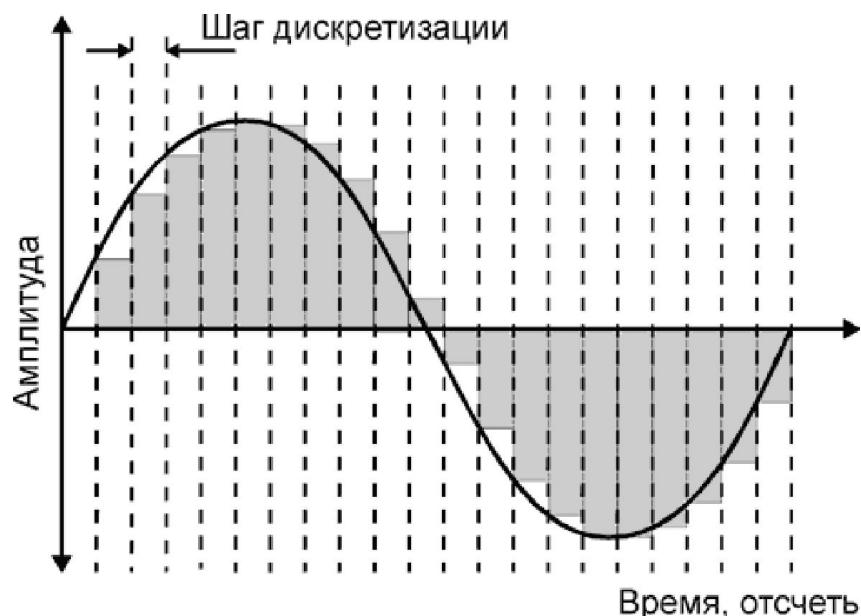
При переходе к оцифровке происходит следующая операция. Выбирается *шаг дискретизации  $T$* , и вместо исходного сигнала получается последовательность:  $y[n] = x(n \cdot T), n = 0, 1, \dots$

*В процессе оцифровки аналоговых сигналов имеется два важнейших параметра, определяющих качество цифрового сигнала:*

- *Частота дискретизации*
- *Разрядность оцифровки*

Дискретизация предполагает получение мгновенных значений (выборок) аналогового сигнала с определенным временным шагом.

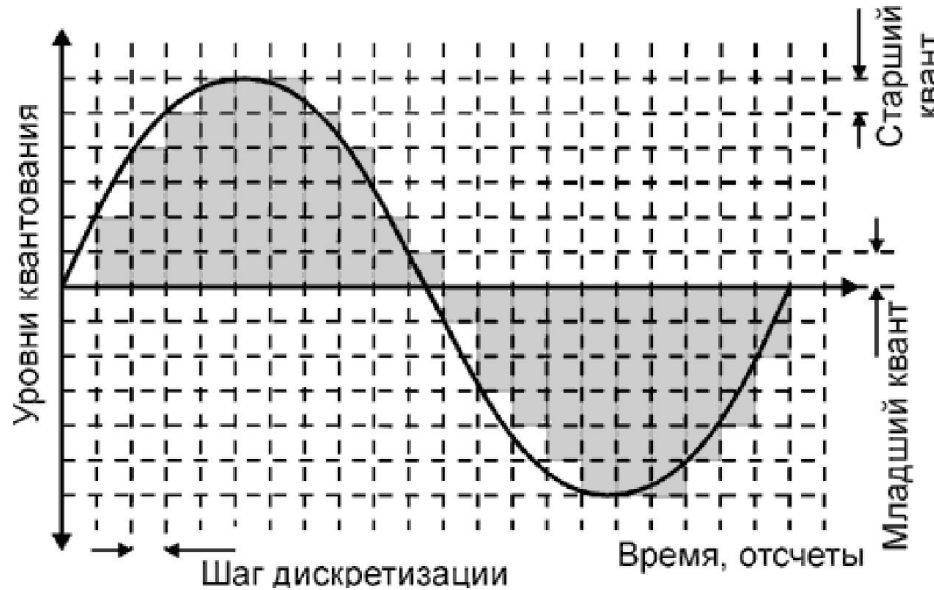
## Цифровая обработка сигналов



*Частота дискретизации* (или частота семплирования) – частота взятия отсчетов непрерывного во времени сигнала при его дискретизации. Измеряется в Герцах.

Чем выше частота дискретизации, тем более широкий спектр сигнала может быть представлен в дискретном сигнале. **Для того чтобы однозначно восстановить исходный сигнал, частота дискретизации должна более чем в два раза превышать наибольшую частоту в спектре сигнала!**

## Цифровая обработка сигналов



**Квантование** (Quantization) – разбиение диапазона значений непрерывного сигнала на конечное число интервалов.

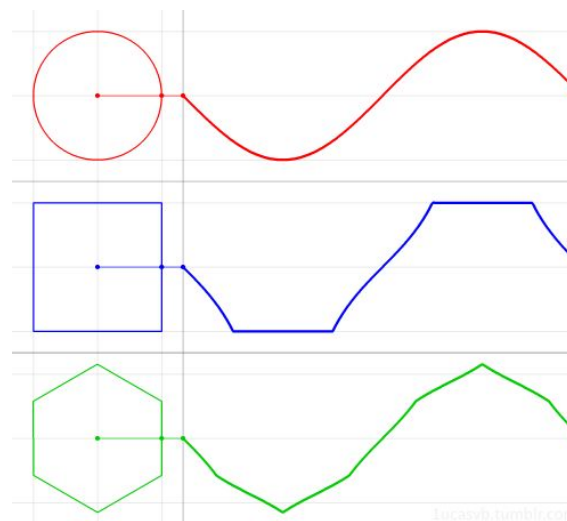
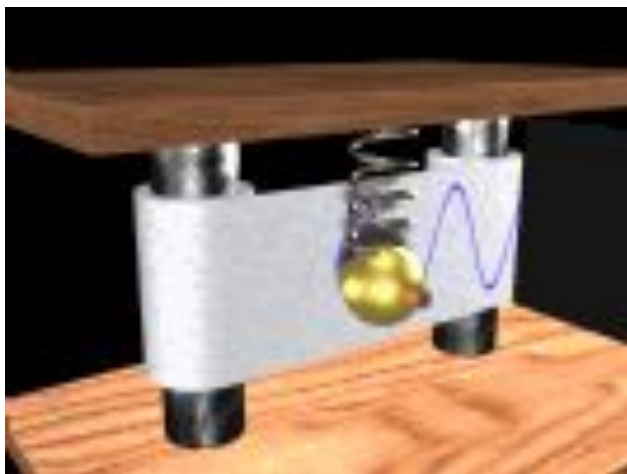
При оцифровке сигнала **уровень квантования** называют также **глубиной дискретизации** или **битностью**. Глубина дискретизации измеряется в битах и обозначает количество бит, выражающих амплитуду сигнала.

Чем больше глубина дискретизации, тем точнее цифровой сигнал, полученный аналого-цифровым преобразователем (АЦП), соответствует аналоговому.

ОСНОВНЫЕ ЗАКОНЫ  
КЛАССИЧЕСКОЙ МЕХАНИКИ

# Механические колебания

## *Спасибо за внимание!*



Зависимость смещения от времени при разных колебаниях

Составители:

Директор по маркетингу и сбыту, к.т.н. Романов Р.А.

Руководитель учебного центра «БАЛТЕХ» Севастьянов В.В.



# ООО «Балтех»

**Россия,  
Санкт-Петербург, 194044,  
ул. Чугунная, 40**

**Тел/Факс: (812) 335-00-85**

**E-mail: [info@baltech.ru](mailto:info@baltech.ru)**

**Internet: [www.baltech.ru](http://www.baltech.ru)**