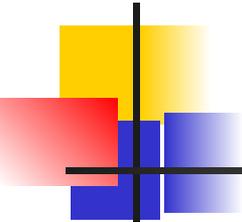


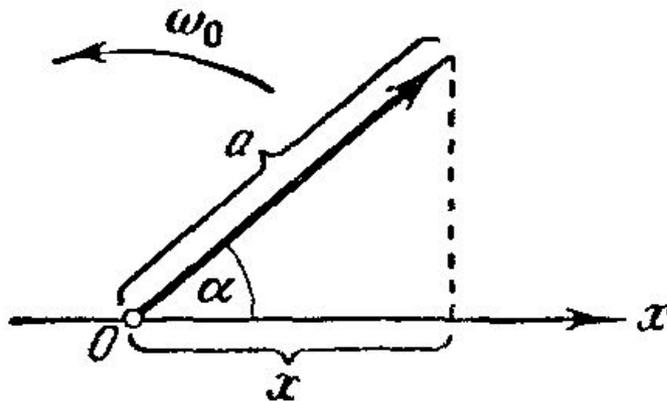
# ФИЗИЧЕСКИЕ ОСНОВЫ ВЫСОКИХ ТЕХНОЛОГИЙ (ЧАСТЬ 3)

---

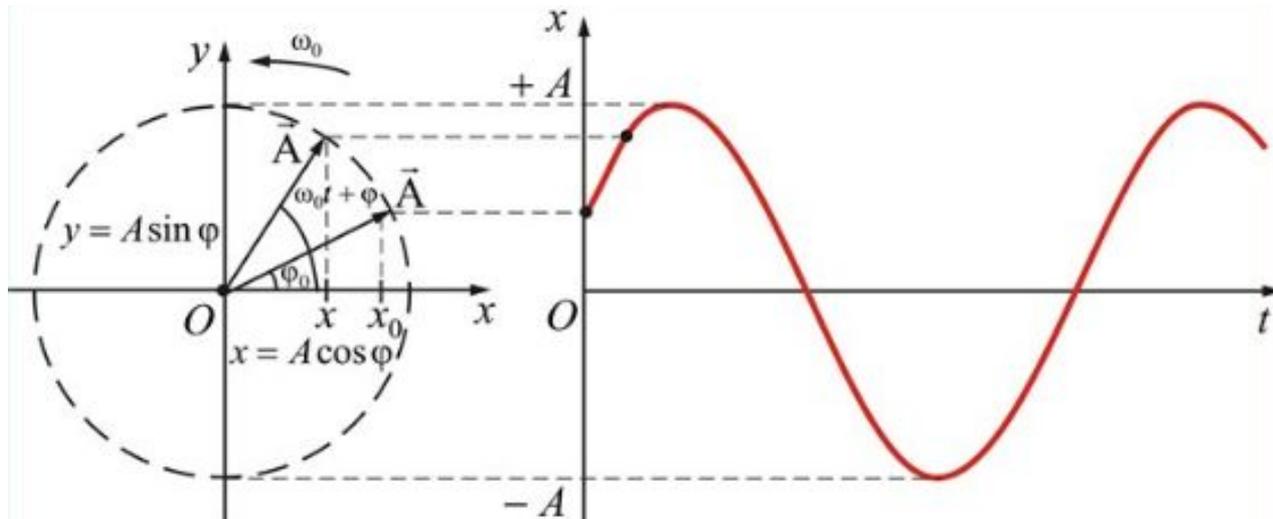
(Колебания и волны)

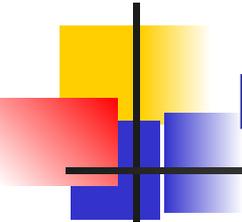
- 
- 
- Графическое изображение гармонических колебаний
  - Сложения колебаний одного направления
  - Биения
    - ❖ Частота биений
    - ❖ Амплитуда биений
  - Сложения взаимно перпендикулярных колебаний
  - Фигуры Лиссажу

# Векторная диаграмма



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



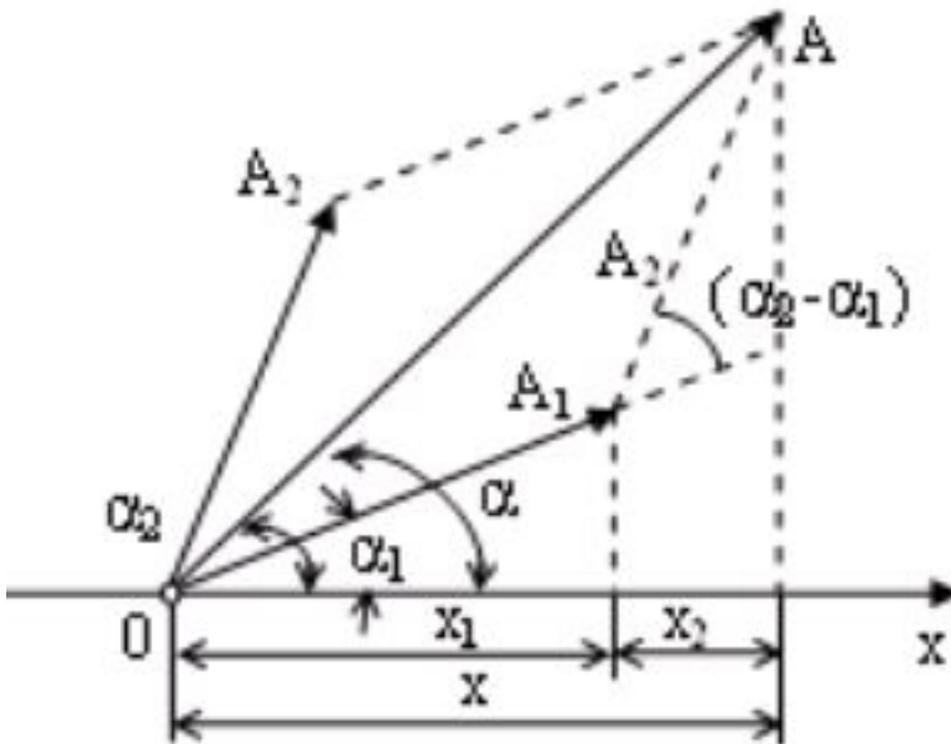


# Сложение гармонических колебаний.

---

- Под сложением колебаний понимают нахождение закона результирующих колебаний системы в тех случаях, когда система одновременно участвует в нескольких колебательных процессах.
- Различают два предельных случая:
  - ❖ Сложение колебаний одинакового направления
  - ❖ Сложение взаимно перпендикулярных колебаний

# Сложение колебаний одного направления



$$x_1(t) = A_1 \cos(\omega_0 t + \alpha_1)$$

$$x_2(t) = A_2 \cos(\omega_0 t + \alpha_2)$$

$$x = x_1 + x_2$$

$$\begin{aligned} A^2 &= A_1^2 + A_2^2 - 2A_1A_2 \cos[\pi - (\alpha_2 - \alpha_1)] = \\ &= A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\alpha_2 - \alpha_1) \end{aligned}$$

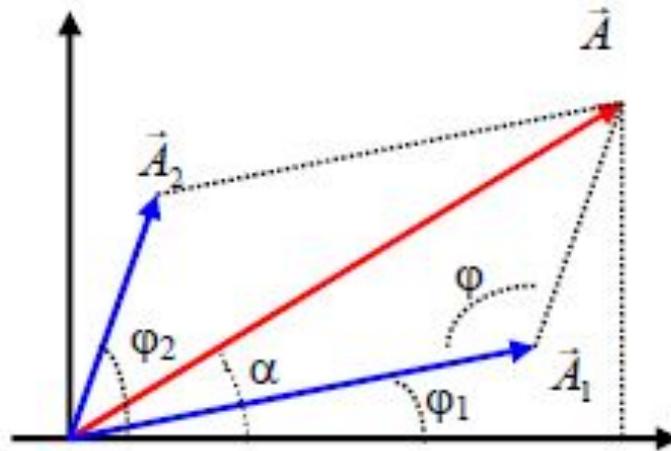
$$\tan \alpha = \frac{A_1 \sin \alpha_1 + A_2 \sin \alpha_2}{A_1 \cos \alpha_1 + A_2 \cos \alpha_2}$$

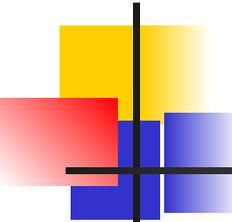
# Сложение колебаний одного направления

- Сумма двух гармонических колебаний одного направления и одинаковой частоты есть гармоническое колебание в том же направлении и с той же частотой, что и складываемые колебаний.
- Амплитуда результирующего колебаний зависит от разности фаз складываемых колебаний:
  - ❖  $\alpha_2 - \alpha_1 = \pm 2m\pi$  где  $(m=0,1,2\dots)$ , тогда  $A = A_1 + A_2$
  - ❖  $\alpha_2 - \alpha_1 = \pm(2m+1)\pi$  где  $(m=0,1,2\dots)$ , тогда  $A = |A_1 - A_2|$
- Если  $\alpha_2 - \alpha_1 = \pm 2m\pi$ , то говорят, что складываемые колебания синфазны (находятся в одной фазе),  
а при  $\alpha_2 - \alpha_1 = \pm(2m+1)\pi$ , складываемые колебания находятся в противофазе.

# Биения

- Рассмотрим колебания одного направления, но частоты которых  $\omega_1$  и  $\omega_2$  различны, так как разность их фаз, равная  $(\omega_2 - \omega_1)t + (\alpha_2 - \alpha_1)$  непрерывно изменяется с течением времени. Следовательно, из векторной диаграммы видно, что  $A_1$  и  $A_2$  вращаются с разной скоростью, и поэтому при их сложении возникают *пульсации*. При этом частота результирующего колебания непостоянна. Таким образом, в результате сложения получаем негармоническое колебание.





# Биения

---

- Наибольший интерес вызывает случай, когда разность частот складывающихся колебаний  $\omega_2 - \omega_1 = \Delta\omega$  мала:

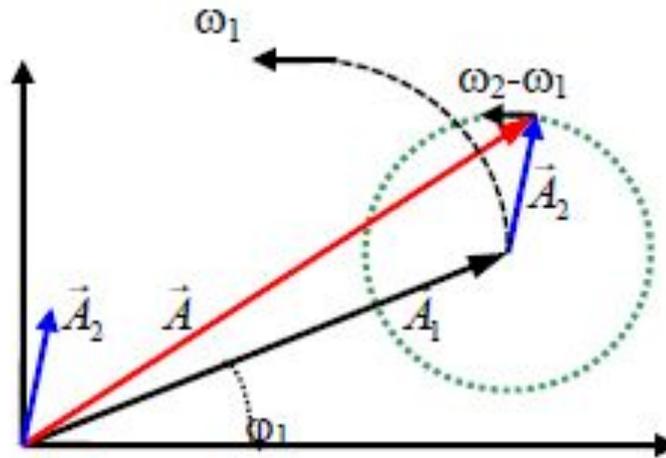
$$\Delta\omega \ll \omega_1, \omega_2$$

- Имеем 2 колебания:

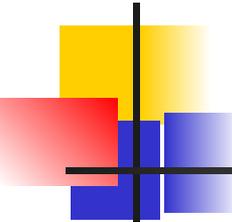
$$x_1 = A_1 \cos(\omega_1 t + \alpha_1)$$

$$x_2 = A_2 \cos(\omega_2 t + \alpha_2)$$

- Пусть для определенности  $A_1 > A_2$  и система координат вращается вместе с вектором  $A_1$  с угловой скоростью  $\omega_1$ .



- Пусть для определенности  $A_1 > A_2$  и система координат вращается вместе с вектором  $A_1$  с угловой скоростью  $\omega_1$ .
- Тогда в некоторый момент времени имеем следующую картину:
  - ❖  $A_1$  находится под углом  $\phi_1$  к горизонтальной оси, а вектор  $A_2$  вращается вокруг конца вектора  $A_1$  с угловой скоростью  $\Delta\omega = \omega_2 - \omega_1$  то есть достаточно медленно.



# Биения

- Для простоты пусть амплитуды складывающихся колебаний равны  $A_1 = A_2$ , и начало отсчета введем в момент времени  $t$ , когда  $\varphi_1 = \varphi_2 = 0$  (всегда можно перенести момент отсчета времени).
- Таким образом, будем складывать следующие колебания:

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

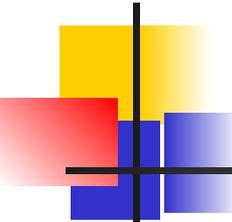
$$x_2 = A \cos(\omega + \Delta\omega)t$$

- Складываем

$$\begin{aligned} x &= x_1 + x_2 = A[\cos \omega t + \cos(\omega + \Delta\omega)t] = \\ &= 2A \cos \frac{(\omega + \Delta\omega)t - \omega t}{2} \cos \frac{(\omega + \Delta\omega)t + \omega t}{2} \end{aligned}$$

- так как  $\Delta\omega \ll \omega$

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



# Биения

---

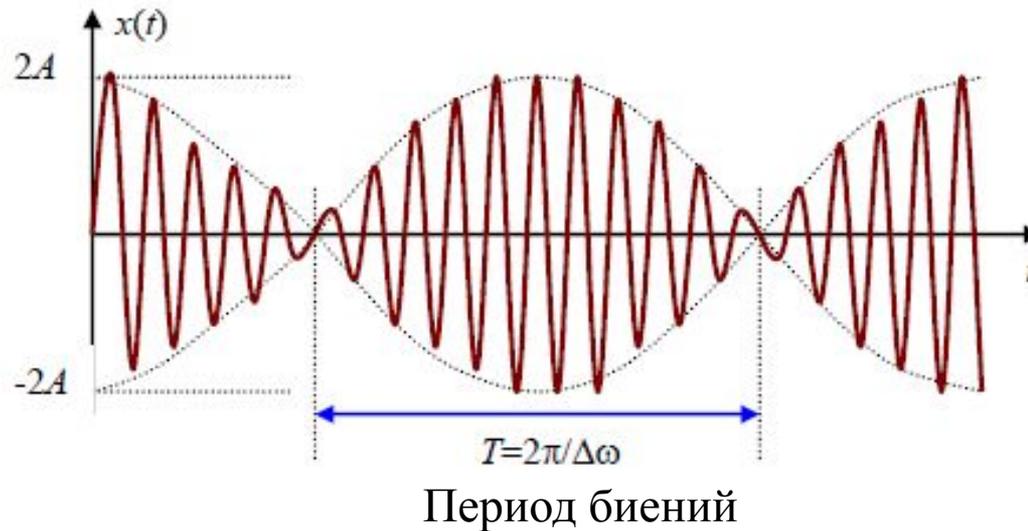
$$x = \left( 2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t \right) \cos \omega t$$

- Фаза  $\omega t$  меняется значительно быстрее, чем  $\Delta t/2$ , и поэтому медленно меняющийся косинус  $\cos \frac{\Delta\omega}{2} t$  можно отнести к амплитуде. Таким образом, получаем амплитуду, пульсирующую во времени:

$$a(t) = 2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t$$

- Эта амплитуда вырезает область пространства ( $x$ -ов), которая заполняется колебаниями с частотой близкой к  $\omega$ .
- Это *биения*

# Частота биений

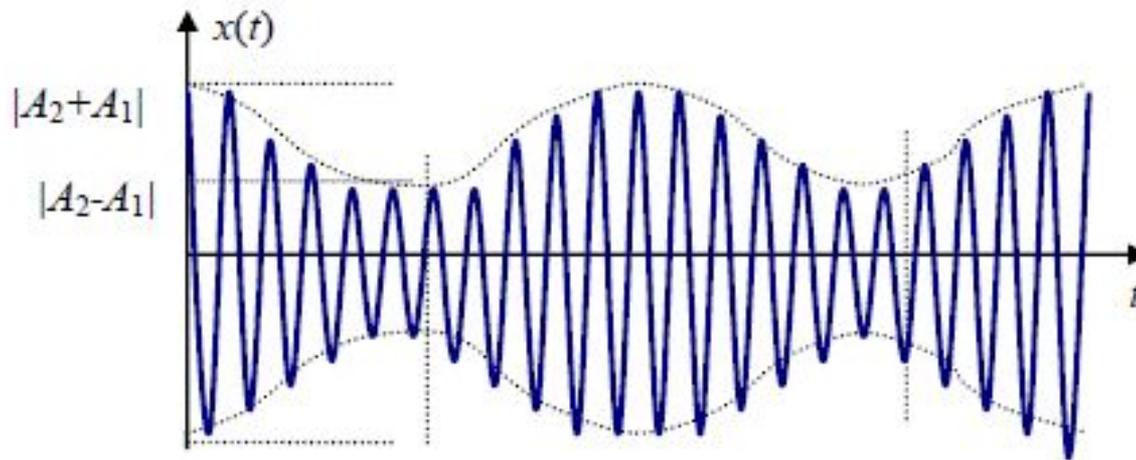


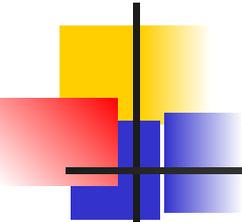
- Максимальное значение амплитуды биений равно  $2A$ , минимальное —  $0$ .
- Частота биений — медленная частота — определяется соотношением:

$$\Omega = |\omega_2 - \omega_1| = \Delta\omega$$

# Амплитуда биений

- Если амплитуды складывающихся колебаний не одинаковы  $A_1 \neq A_2$ , тогда амплитуда биений не обращается в 0, а достигает своего минимального  $|A_2 - A_1|$  и максимального  $|A_2 + A_1|$  значений.





# Краткий итог

---

- Складываемые колебания

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

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

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

- Результирующее колебание

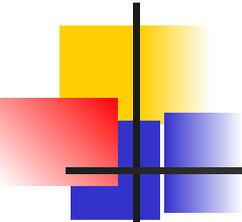
$$x = \left( 2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t \right) \cos \omega t$$

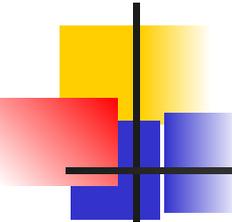
- Амплитуда колебаний

$$a(t) = 2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t$$

- Период биений

$$T = \frac{2\pi}{\Omega} = \frac{2\pi}{\Delta\omega} = \frac{1}{|1/T_2 - 1/T_1|}$$

- 
- 
- Настройщики музыкальных инструментов часто используют явление биений, чтобы настроить, например, струну пианино. Настройщик дергает струну и одновременно ударяет по камертону. Если два источника – струна пианино и камертон – воссоздадут заметные биения, то их частоты не идентичны.
  - Настройщик регулирует натяжение струны и повторяет процесс, пока биения не пропадут. По мере приближения частоты колебаний струны к частоте колебаний камертона, частота биений уменьшается, пока не достигает 0 Гц. Если биения более не слышны – это означает, что струна пианино настроена. В ходе этого процесса настройщик сравнивает частоты колебаний струн пианино с частотами колебаний стандартного набора камертонов.



# Видео

---

- Биения на камертонах
  - ❖ [https://www.youtube.com/watch?time\\_continue=75&v=gfC3HXepxgE](https://www.youtube.com/watch?time_continue=75&v=gfC3HXepxgE)
  
- Биения на осциллографе
  - ❖ [https://www.youtube.com/watch?time\\_continue=121&v=-sjLkrjJkxU](https://www.youtube.com/watch?time_continue=121&v=-sjLkrjJkxU)
  - ❖ <https://www.youtube.com/watch?v=EnFerU0eiWo>

# Сложение взаимно перпендикулярных колебаний

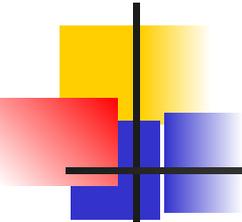
- Рассмотрим сложение 2-х колебаний, направленных вдоль осей  $x$  и  $y$ . Результирующая траектория – плоская кривая, ее форма зависит от частот складывающихся колебаний и от разности их фаз  $\Delta\varphi$ .
- Рассмотрим случай одинаковых частот  $\omega_1 = \omega_2$

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

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

где  $\varphi$  – разность фаз обоих колебаний.

- Данные выражения представляют собой заданное в параметрической форме уравнение траектории, по которой движется тело, участвующее в обоих колебаниях.
- Чтобы получить уравнение траектории в обычном виде, нужно исключить из уравнений параметр  $t$ .


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

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

- Из первого уравнение (  $x = A \cos \omega t$  ) получаем:

$$\cos \omega t = \frac{x}{A}, \sin \omega t = \sqrt{1 - \cos^2 \omega t} = \sqrt{1 - x^2 / A^2}$$

- Подставляем во второе уравнение (  $y = B \cos(\omega t + \varphi)$  ) для  $y$  предварительно его разложив

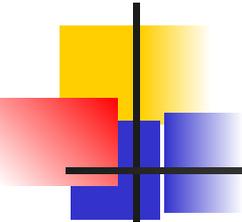
$$y = B \cos(\omega t + \varphi) = B(\cos \omega t \cdot \cos \varphi - \sin \omega t \cdot \sin \varphi)$$

$$y = B \left( \frac{x}{A} \cos \varphi - \sqrt{1 - \frac{x^2}{A^2}} \sin \varphi \right)$$

- Преобразуем

$$\frac{x}{A} \cos \varphi - \frac{y}{B} = \sin \varphi \sqrt{1 - \frac{x^2}{A^2}}$$

- Возводим в квадрат и получаем



---

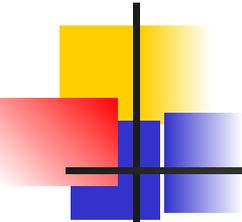
$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

- Как известно из аналитической геометрии это уравнение есть уравнение эллипса, оси которого ориентированы относительно осей  $x$  и  $y$  произвольно. Ориентация эллипса и величина его полуосей зависят довольно сложным образом от амплитуд  $A$  и  $B$  и разности фаз  $\varphi$ .
- Исследуем форму траектории в некоторых частных случаях.
  - 1) Разность фаз равна нулю  $\varphi=0$ .

$$\left( \frac{x}{A} - \frac{y}{B} \right)^2 = 0$$

Откуда получает уравнение прямой

$$y = \frac{B}{A} x$$


$$y = \frac{B}{A}x$$

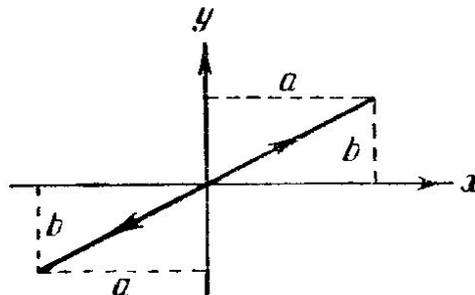
- Колеблющаяся точка перемещается по этой прямой, причем расстояние ее от начала координат равно

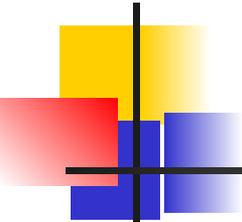
$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

- Подставляя  $x$  и  $y$  и учитывая, что  $\varphi=0$ , получим закон, по которому  $r$  изменяется со временем

$$r = \sqrt{A^2 + B^2} \cos \omega t$$

- Видно, что результирующее движение является гармоническим колебанием вдоль прямой с частотой  $\omega$  и амплитудой  $\sqrt{A^2 + B^2}$

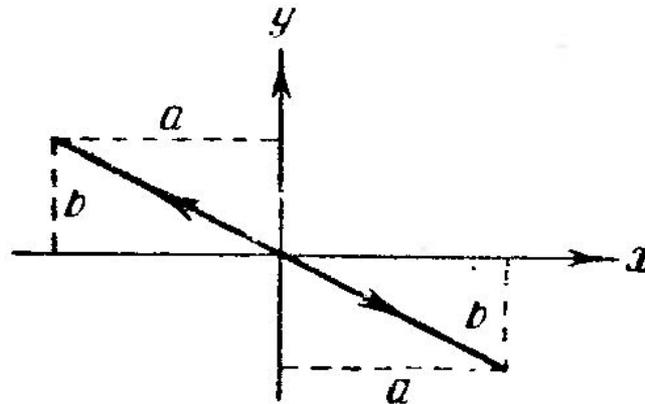


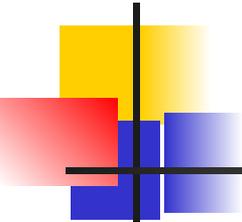

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

2) Разность фаз равна нулю  $\varphi = \pm \pi$

Получаем тоже прямую линию и гармоническое колебание с той же амплитудой, но только прямая проходит через другие квадранты

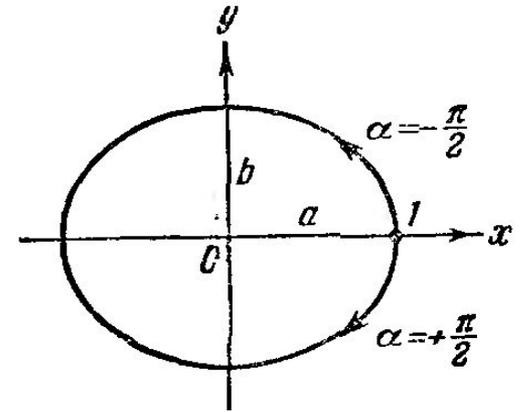
$$\left( \frac{x}{A} + \frac{y}{B} \right)^2 = 0 \qquad y = -\frac{B}{A}x$$



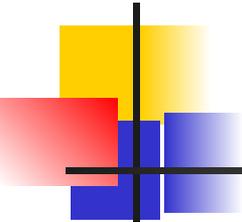

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

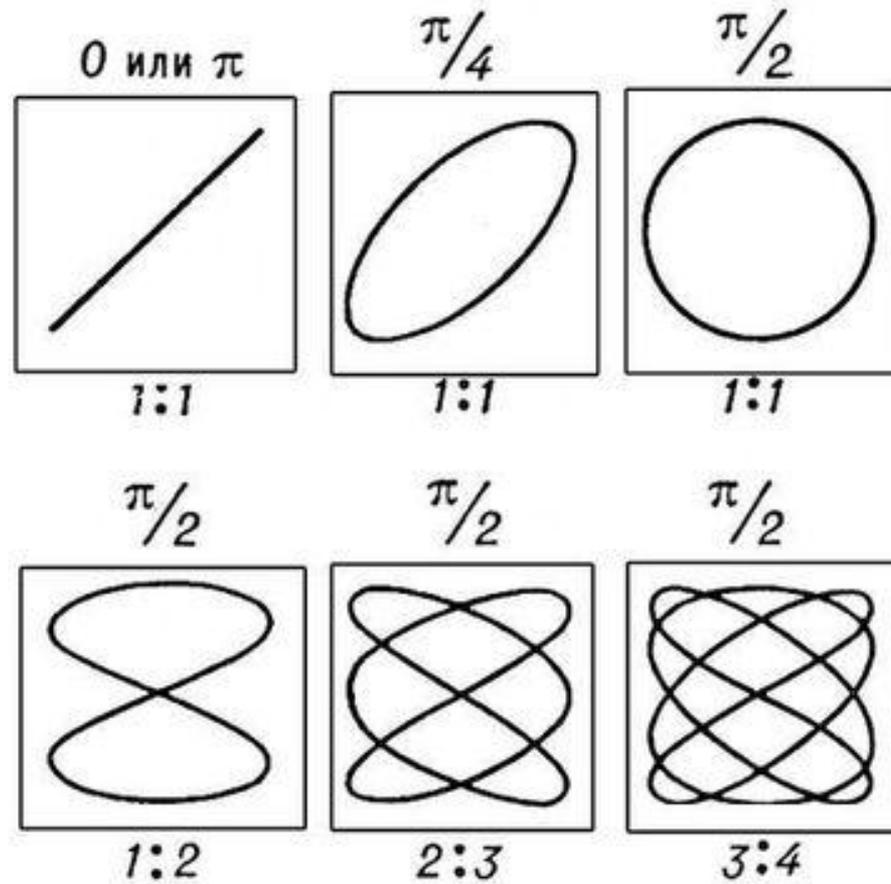
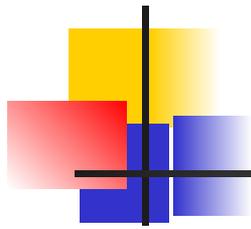
3) разность фаз равна  $\varphi = \pm\pi/2$ , тогда получаем эллипс, ориентированный по осям  $x$  и  $y$

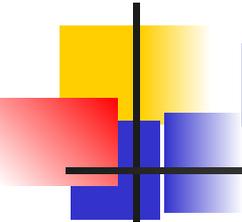
$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} = 1$$



- При этом движение колеблющегося тела (траектория маятника) совершается по часовой стрелке при разности фаз  $\varphi = \pi/2$ , и против часовой стрелки при  $\varphi = -\pi/2$ . При такой разности фаз и одинаковых амплитудах складывающихся взаимно перпендикулярных колебаний получаем равномерное движение по окружности.
- При равенстве амплитуд эллипс вырождается в окружность

- 
- При сложении взаимно перпендикулярных колебаний, частоты которых кратны между собой (например  $\omega_1 : \omega_2 = 1/2, 2/3$  и т.д., т.е. равно  $m/n$ , где  $m$  и  $n$  – целые числа), колеблющееся тело описывает сложные кривые, которые носят название фигур Лиссажу (*Жюль Антуан Лиссажу, французский физик, 1822–1880*).
  - Отношение частот складываемых колебаний равно отношению числа пересечений фигур Лиссажу с прямыми, параллельными осям координат (  $\omega_y : \omega_x = n_y : n_x$  ). По виду фигур можно определить неизвестную частоту по известной или определить отношение частот складываемых колебаний.

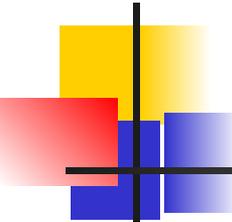




# Видео

---

□ <https://youtu.be/hUu653khUIE>



# Блиц-опрос

---

- ▣ **От каких величин зависит период колебаний пружинного маятника?**
  - 1) длины пружины                      2) массы тела, которое колеблется
  - 3) жесткости пружины                4) температуры тела, которое колеблется
  
- ▣ **Период колебания математического маятника зависит от...**
  - 1) от частоты колебаний    2) от длины маятника
  - 3) от массы груза                      4) от ускорения свободного падения
  
- ▣ **Период колебаний маятника 0,02 с. Определите линейную частоту колебаний.**
  - 1) 0,02 Гц                      2) 500 Гц
  - 3) 50 Гц                                  4) 20 Гц
  
- ▣ **Как изменится период колебаний груза на пружине, если массу груза уменьшить?**
  - 1) увеличится в 4 раза                2) уменьшится в 2 раза
  - 3) увеличится в 2 раза                2) уменьшится в 4 раза

# Блиц-опрос

- ▣ **Частота свободных колебаний нитяного маятника зависит от...**
  - 1) амплитуды колебаний
  - 2) периода колебаний
  - 3) длины нити
  - 4) от температуры
- ▣ **На рисунке приведен график зависимости смещения гармонически колеблющегося тела от времени. Какое из нижеприведенных уравнений соответствует данному колебанию?**

- 1)  $X = 4 \sin(\pi t)$
- 2)  $X = 4 \cos(\pi t)$
- 3)  $X = 4 \sin(2\pi t)$
- 4)  $X = 4 \cos(2\pi t)$
- 5)  $X = -4 \sin(2\pi t)$
- 6)  $X = -4 \cos(\pi t)$

