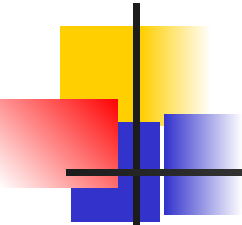
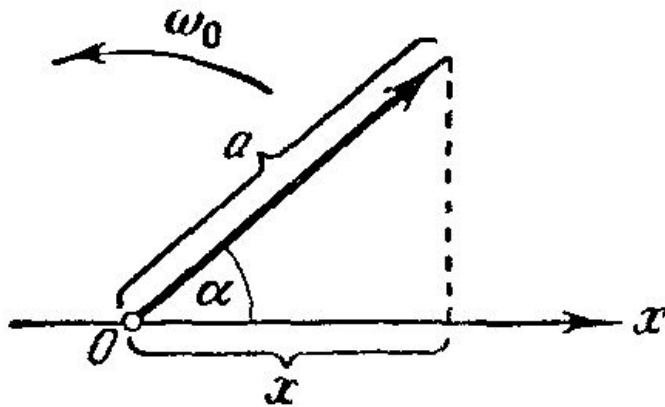


ФИЗИЧЕСКИЕ ОСНОВЫ ВЫСОКИХ ТЕХНОЛОГИЙ (ЧАСТЬ 3)

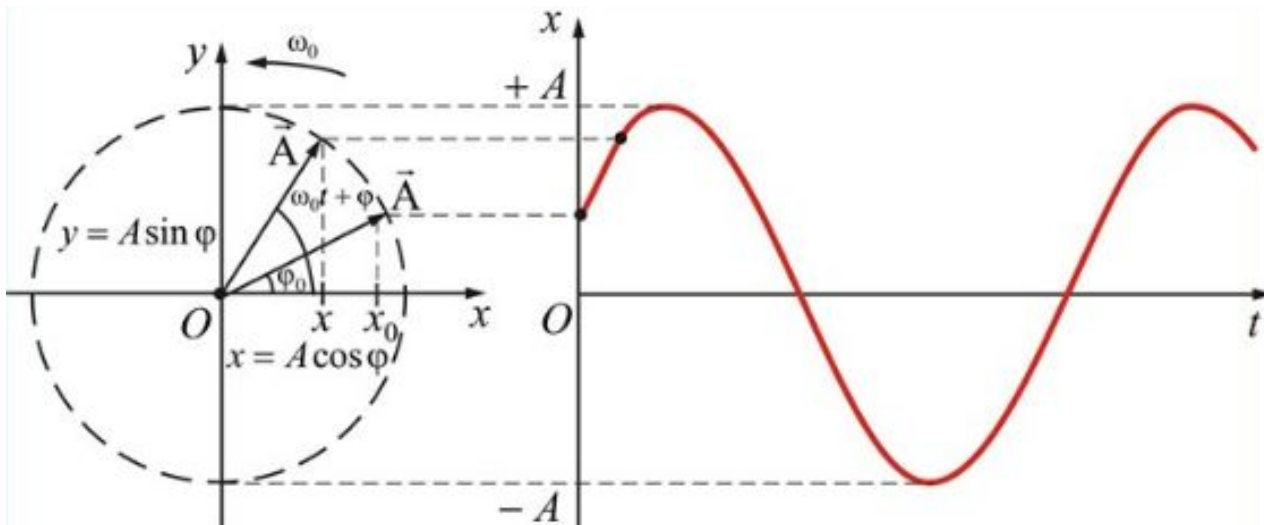
(Колебания и волны)

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

Векторная диаграмма



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

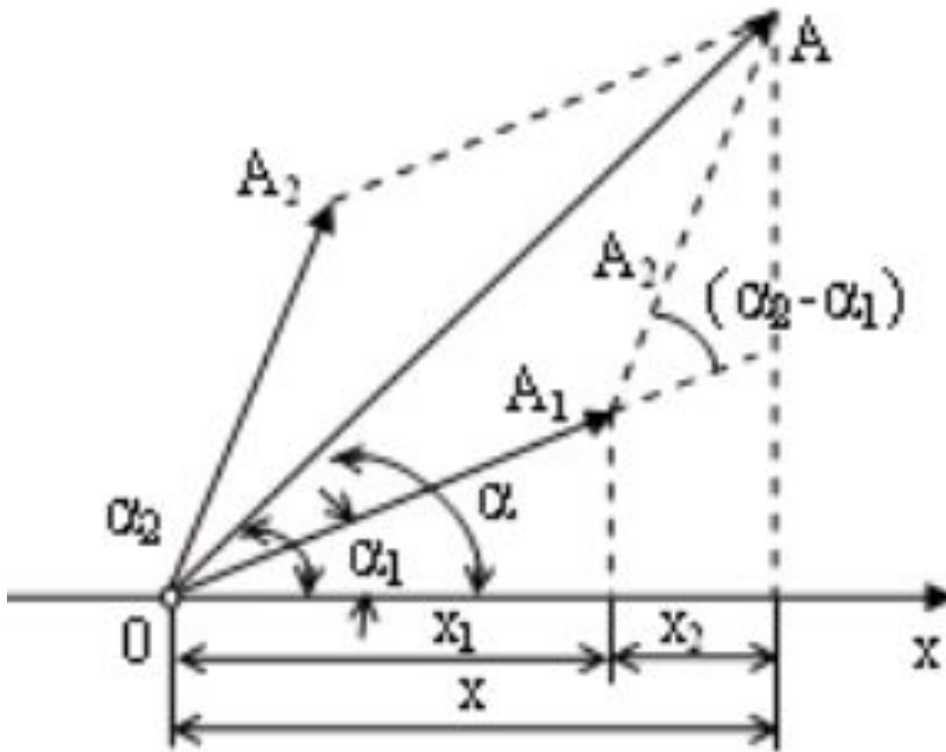


Сложение гармонических колебаний.



- 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



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

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

$$x = x_1 + x_2$$

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

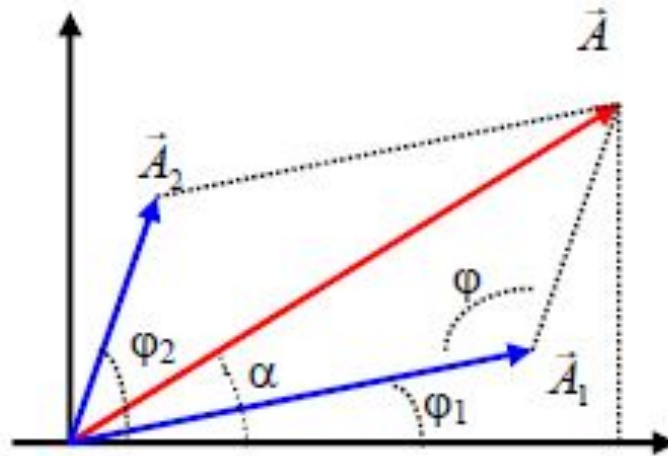
$$\tan \alpha = \frac{A_1 \sin \alpha_1 + A_2 \sin \alpha_2}{A_1 \cos \alpha_1 + A_2 \cos \alpha_2}$$

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 ω_1 и ω_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:

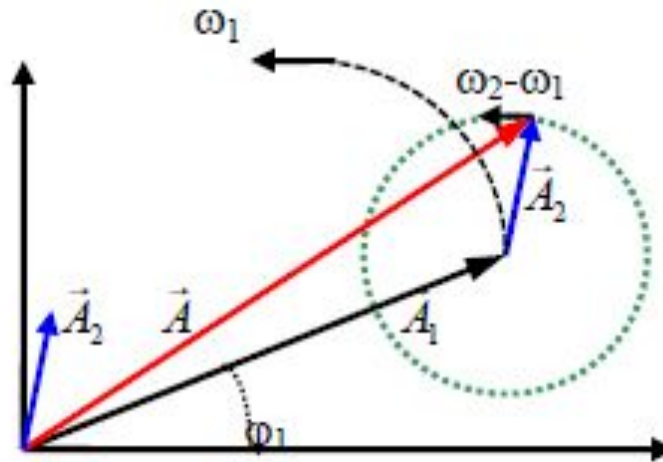
$$\Delta\omega \ll \omega_1, \omega_2$$

- 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 ω_1 .



- Пусть для определенности $A_1 > A_2$ и система координат вращается вместе с вектором A_1 с угловой скоростью ω_1 .
- Тогда в некоторый момент времени имеем следующую картину:
 - ❖ A_1 находится под углом φ_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 ωt 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 ω .
- Это *биения*

Частота биений

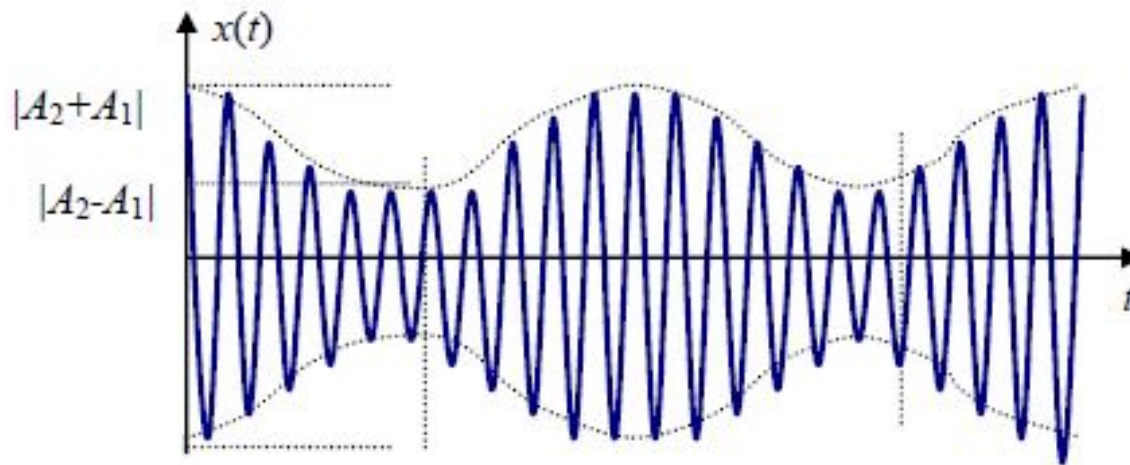


- Максимальное значение амплитуды биений равно $2A$, минимальное — 0 .
- Частота биений — медленная частота — определяется соотношением:

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

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

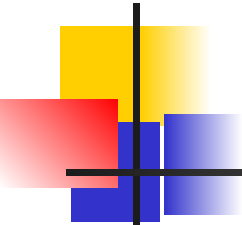
$$x = \left(2A \cos \frac{\Delta\omega}{2} t \right) \cos \omega t$$

- 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

- Биения на осциллографе
 - ❖ 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 φ – 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

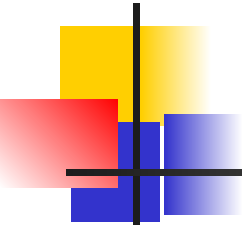
$$y = B \cos(\omega t + \varphi) = B(\cos \omega t \cdot \cos \varphi - \sin \omega t \cdot \sin \varphi)$$

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

- Преобразуем

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

- Возводим в квадрат и получаем



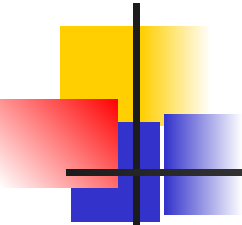
$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

- 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 φ .
- 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

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


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

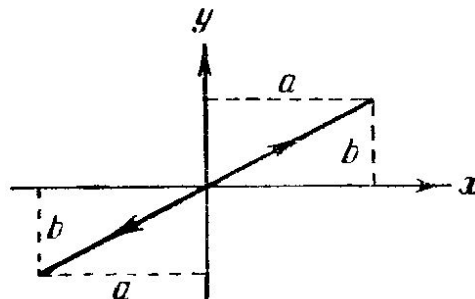
- Колеблущаяся точка перемещается по этой прямой, причем расстояние ее от начала координат равно

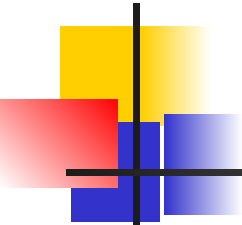
$$r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

- 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 ω и амплитудой $\sqrt{A^2 + B^2}$

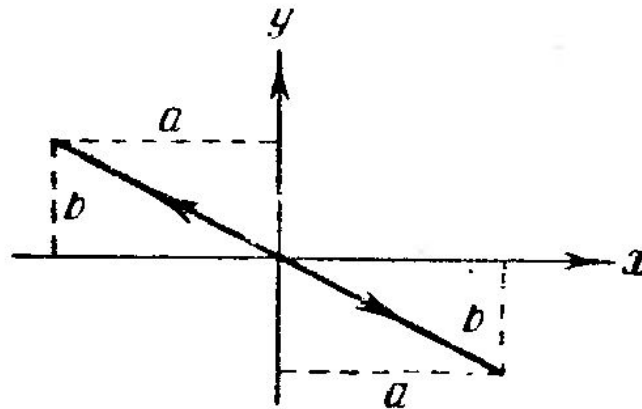


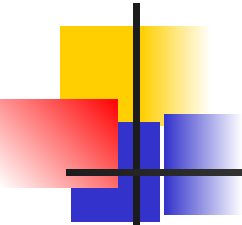

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

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

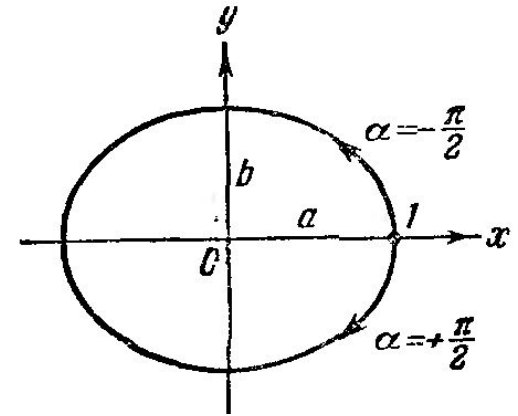
$$\left(\frac{x}{A} + \frac{y}{B} \right)^2 = 0 \qquad y = -\frac{B}{A}x$$



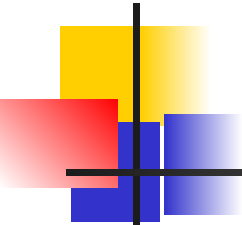

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{2xy}{AB} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

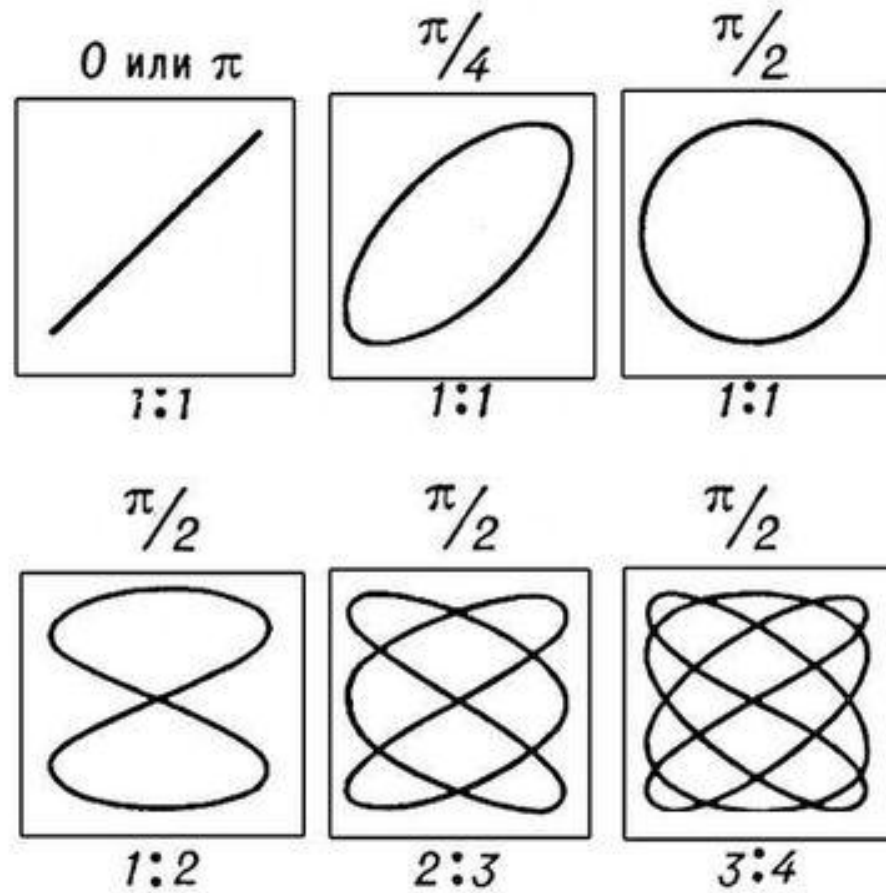
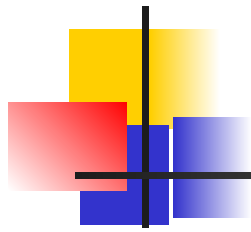
3) разность фаз равна $\varphi = \pm\pi/2$, тогда получаем эллипс, ориентированный по осям x и y

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



- 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) $X = -4 \cos(\pi t)$

