

**Семинар по теме “ Свободные механические колебания. Примеры колебательных движений различной физической природы. Идеальный гармонический осциллятор. Уравнение идеального осциллятора и его решение. Амплитуда, частота и фаза колебания. Энергия колебаний. Математический маятник. Физический маятник. ”**

*Теория:*

**Колебательные системы, гармонический осциллятор.**

**Колебания** — повторяющийся в той или иной степени во времени процесс изменения состояний системы около точки равновесия.

**Осциллятор**— система, совершающая колебания.

**Механический гармонический осциллятор** — система, которая при выведении её из положения равновесия испытывает действие возвращающей силы  $F$ , пропорциональной смещению  $x$ :

$$F = -kx$$

Потенциальная энергия гармонического осциллятора:

$$U = - \int F dx = \frac{kx^2}{2}$$

Уравнение движения такой системы

$$F = ma = m\ddot{x}$$

$$m\ddot{x} + kx = 0$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

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

Любая физическая система, эволюция которой во времени описывается таким уравнением, является гармоническим осциллятором.

Вблизи точки устойчивого равновесия (Рисунок 1).

$$U(x) = U(x_0) + U'(x_0)x + \frac{U''(x_0)}{2}x^2 + \dots$$

Можем сделать  $U(x_0) = 0$  за счёт выбора начала отсчёта  $U$ .

$$U'(x_0) = 0, \text{ т.к. это точка минимума } U.$$

$$U(x) = \frac{U''(x_0)}{2}x^2$$

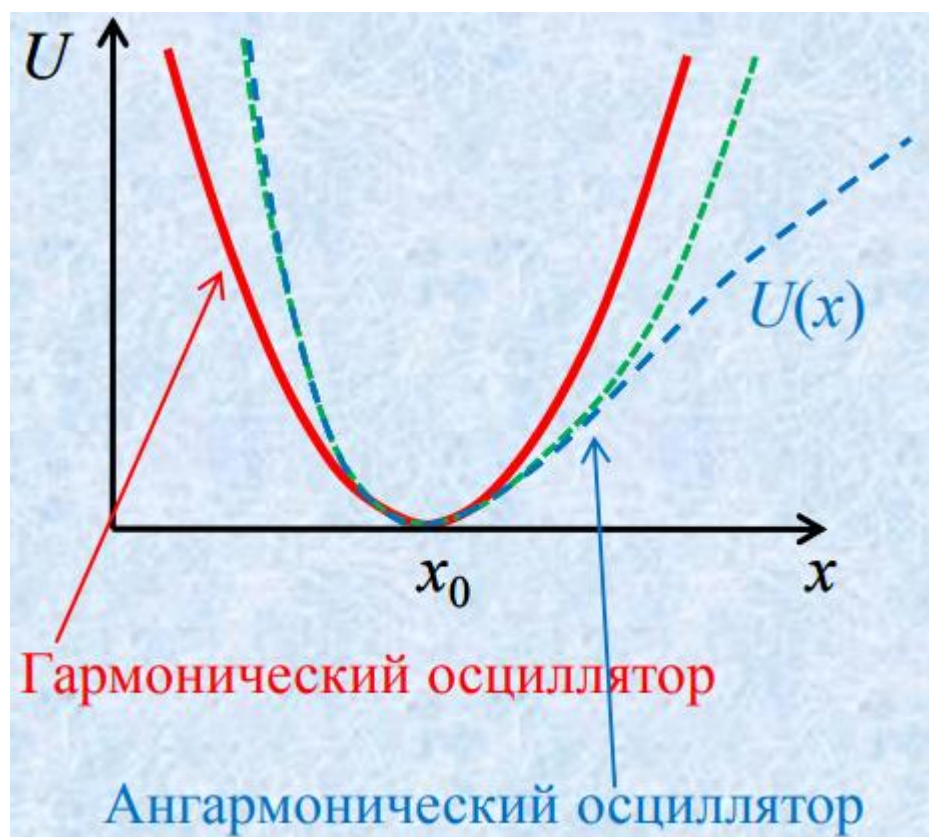


Рисунок 1. Гармонический и ангармонический осциллятор.

Вблизи точки равновесия любая система ведет себя подобно гармоническому осциллятору.

**Решение уравнения гармонического осциллятора. Амплитуда, частота и фаза колебания.**

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

Решениями этого уравнения будут

$$x = C_1 \cos \omega_0 t + C_2 \sin \omega_0 t$$

$$x = A \cos \omega_0 t + \varphi_0$$

$$A = \sqrt{C_1^2 + C_2^2}$$

$$\operatorname{tg} \varphi_0 = \frac{C_2}{C_1}$$

где  $C_1, C_2$  – некие постоянные,  $\omega_0$  – **собственная частота (круговая) осциллятора**,  $A$  – **амплитуда**,  $\varphi = \omega_0 t + \varphi_0$  – фаза,  $\varphi_0$  – начальная фаза,  $T = \frac{2\pi}{\omega_0}$  – **период колебаний**,  $\nu = \frac{1}{T} = \frac{\omega_0}{2\pi}$  – **частота**.

**Скорость и ускорение осциллятора.**

$$x = A \cos \omega_0 t + \varphi_0$$

$$v = \dot{x} = -A\omega_0 \sin \omega_0 t + \varphi_0 = -v_0 \sin \omega_0 t + \varphi_0 = v_0 \cos \omega_0 t + \varphi_0 + \pi/2$$

$$a = \ddot{x} = -A\omega_0^2 \cos \omega_0 t + \varphi_0 = -a_0 \cos \omega_0 t + \varphi_0 = a_0 \cos \omega_0 t + \varphi_0 + \pi$$

### Начальные условия.

$$x = A \cos \omega_0 t + \varphi_0$$

$$v = -v_0 \sin \omega_0 t + \varphi_0$$

При  $\varphi_0 = 0$ :  $x(0) = A, v(0) = 0$  (рисунок 2);

При  $\varphi_0 = \pi/2$ :  $x(0) = 0, v(0) = v_0$  (рисунок 3)

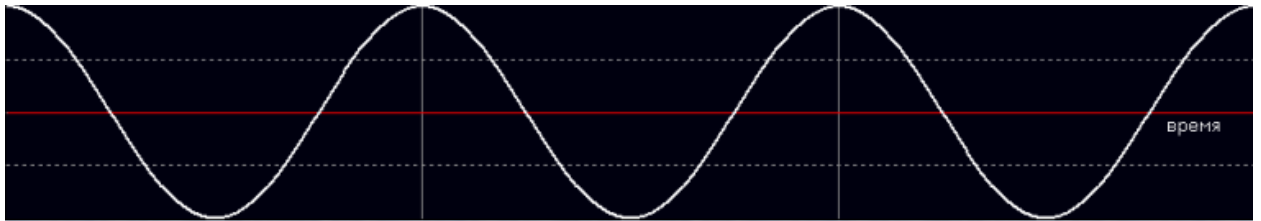


Рисунок 2. Гармонический осциллятор при  $\varphi_0 = 0$ .

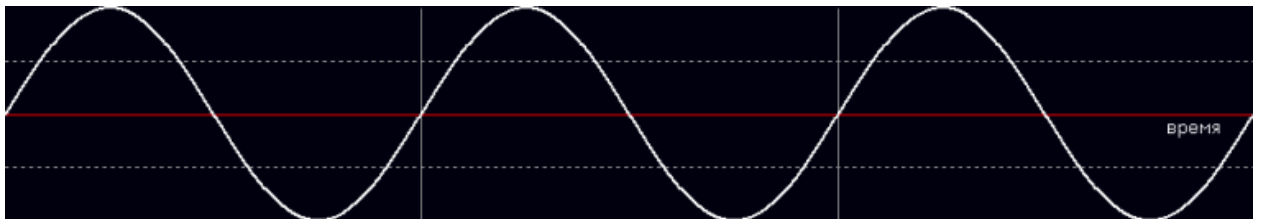


Рисунок 3. Гармонический осциллятор при  $\varphi_0 = \pi/2$ .

### Энергия осциллятора

Потенциальная энергия

$$E_{\text{пот}} = \frac{kx^2}{2} = \frac{kA^2 \cos^2 \omega_0 t}{2} = \frac{kA^2}{4} (1 + \cos 2\omega_0 t)$$

Кинетическая энергия

$$E_{\text{к}} = \frac{mv^2}{2} = \frac{mA^2 \omega_0^2 \sin^2 \omega_0 t}{2} = \frac{mA^2 \omega_0^2}{4} (1 - \cos 2\omega_0 t)$$

Полная энергия

$$E = E_{\text{пот}} + E_{\text{к}} = \frac{kA^2}{2} = \frac{mA^2\omega_0^2}{2} \quad \omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

Потенциальная и кинетическая энергия меняется с удвоенной частотой, полная энергия постоянна. Среднее значение потенциальной и кинетической энергии одинаково

$$\bar{E}_{\text{пот}} = \bar{E}_{\text{к}} = \frac{kA^2}{4} = \frac{mA^2\omega_0^2}{4}$$

### Математический маятник

**Математический маятник** (рисунок 4) — осциллятор, представляющий собой механическую систему, состоящую из материальной точки на конце невесомой нерастяжимой нити или лёгкого стержня и находящуюся в однородном поле сил тяготения.

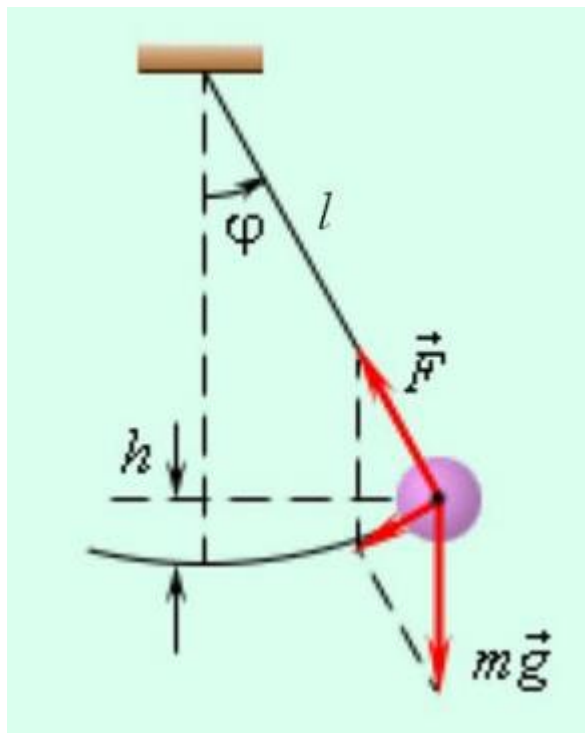


Рисунок 4. Математический маятник.

$$U = mgh = mgl (1 - \cos \phi)$$

При малых углах отклонения:



$$\cos \varphi \approx 1 - \frac{\varphi^2}{2}$$

$$U = \frac{mgl\varphi^2}{2}$$

$$x \rightarrow \varphi$$

$$k \rightarrow mgl$$

$$m \rightarrow I = ml^2$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

Период колебаний

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \left\{ 1 + \frac{1}{4} \sin^2 \frac{\alpha}{2} + \frac{9}{64} \sin^4 \frac{\alpha}{2} + \dots \right\}$$

При малых углах  $\alpha$

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

### Физический маятник

**Физический маятник** (рисунок 5)— осциллятор, представляющий собой твёрдое тело, совершающее колебания в поле каких-либо сил относительно точки, не являющейся центром масс этого тела, или неподвижной оси, перпендикулярной направлению действия сил и не проходящей через центр масс этого тела.

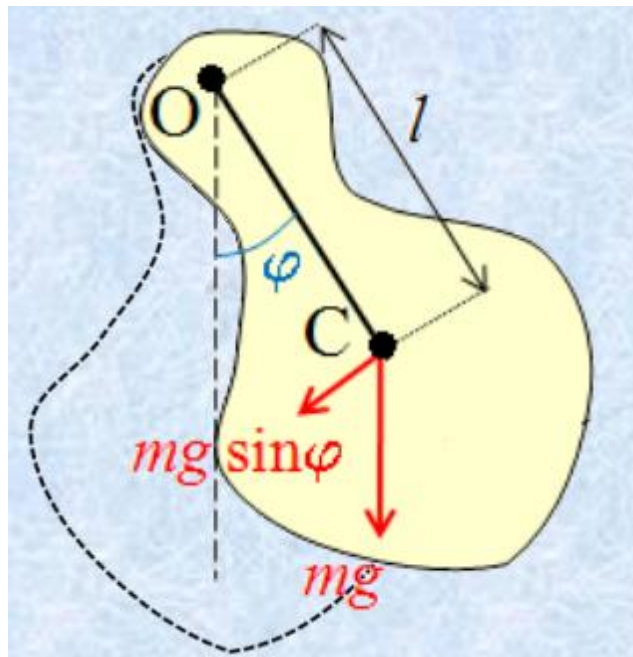


Рисунок 5. Физический маятник.

Пусть  $O$  – точка подвеса, а  $C$  – центр инерции. Тогда возвращающий момент (момент возвращающей силы) будет равен

$$M = -mgl \sin \varphi$$

$$I\varepsilon = I\ddot{\varphi} = -mgl \sin \varphi$$

где  $I$  – момент инерции относительно точки подвеса.

При малых углах отклонения:

$$\ddot{\varphi} + \frac{mgl}{I} \varphi = 0$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{mgl}{I}}$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{m l g}}$$

$$I = I_0 + m l^2$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I_0 + m l^2}{m l g}}$$

**Центр качания** — точка, в которой надо сосредоточить всю массу физического маятника, чтобы его период колебаний не изменился.

**Приведенная длина  $l_{\text{пр}}$**  (рисунок 6) - длина математического маятника, период которого равен периоду данного физического маятника.

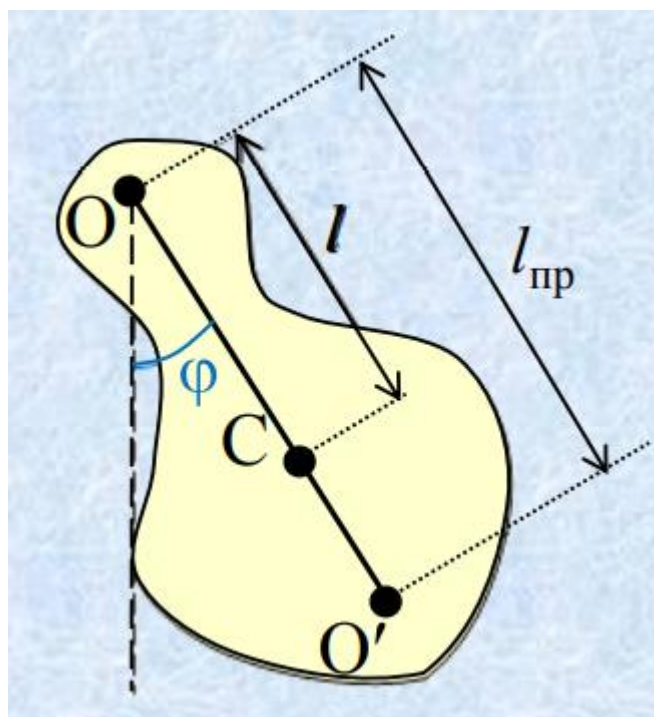


Рисунок 6. Приведенная длина физического маятника (O' — центр качания).



$$l_{\text{пр}} = \frac{I_0}{ml} + l$$

$$T \quad l \rightarrow \infty = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \quad T \quad l \rightarrow 0 = 2\pi \sqrt{\frac{I_0}{mgl}}$$

Минимальный период:

$$T_{\min} = 2\pi \sqrt{\frac{2l_{\min}}{g}}$$

при

$$l_{\min} = \sqrt{I_0/m}$$

### Фазовое пространство

**Фазовое пространство** — пространство, на котором представлено множество всех состояний системы, так, что каждому возможному состоянию системы соответствует точка фазового пространства.

Для механических систем, координатами фазового пространства являются обычные пространственные координаты частиц системы и их импульсы

*Задачи:*

1. Ракета движется вдоль оси  $x$  по закону  $x = a \sin^2(\omega \times t - \pi/4)$ .

Найти: а) амплитуду и период колебаний; изобразить график  $x(0)$ ; б) проекцию скорости  $v_x$  как функцию координаты  $x$ ; изобразить график  $v_x(x)$ .

2. Противник в видеоигре совершает гармонические колебания вдоль некоторой прямой с периодом  $T = 0.7$  с и амплитудой  $A = 20$  см.

Найти среднюю скорость противника за время, в течение которого он приходит путь  $A/2$ : а) из крайнего положения; б) из положения равновесия.

3. Какова длина математического маятника, совершающего гармонические колебания с частотой  $0.7$  Гц на поверхности Марса? Ускорение свободного падения на поверхности Марса  $3.86 \text{ м/с}^2$ .

4. Представим себе шахту, пронизывающую Луну по ее оси вращения. Считая Луну за однородный шар, найти: а) закон движения тела, упавшего в шахту; б) сколько времени понадобится этому телу, чтобы достигнуть противоположного конца шахты; в) скорость тела в центре Луны.

5. Найти зависимость от времени угла отклонения математического маятника длины  $70$  см, если в начальный момент маятник:

а) отклонили на угол  $5^\circ$  и без толчка отпустили;

б) находился в состоянии равновесия и его нижнему концу сообщили горизонтальную скорость  $0.33 \text{ м/с}$ ;

в) отклонили на  $5^\circ$  и его нижнему концу сообщили скорость  $0.33 \text{ м/с}$ , направленную к положению равновесия.