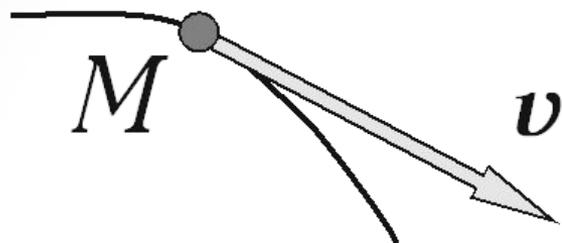


# Лекция 6

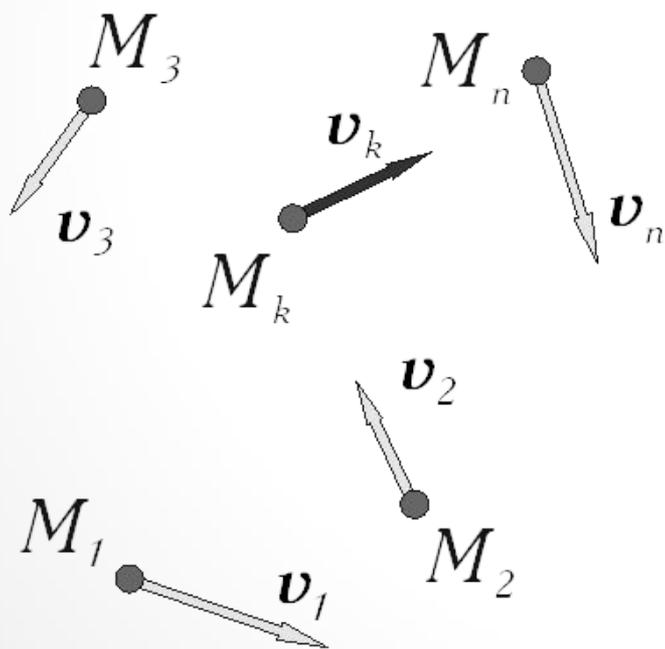
Теорема об изменении  
кинетической энергии  
механической системы

# Кинетическая энергия материальной

## точки и механической системы



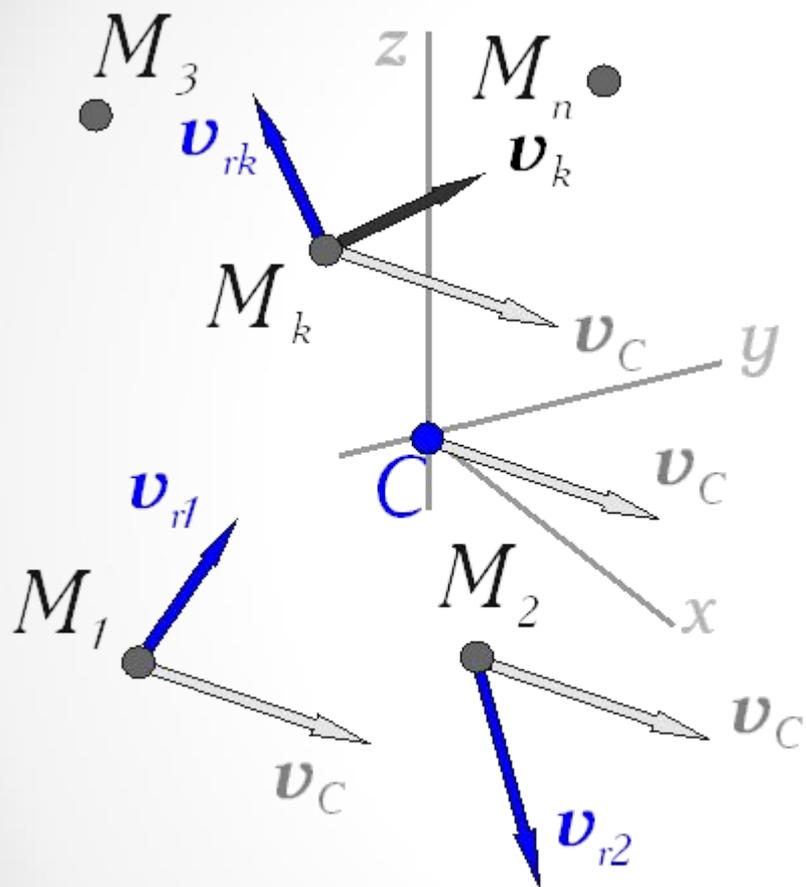
$$T = \frac{mv^2}{2}$$



$$T = \sum_{k=1}^n T_k = \sum_{k=1}^n \frac{m_k v_k^2}{2}$$

$$T \geq 0$$

# Теорема Кёнига



Кинетическая энергия механической системы равна сумме кинетической энергии поступательного движения системы вместе с ее центром масс и кинетической энергии системы в ее движении относительно центра масс

$$T = \frac{1}{2} M v_C^2 + T_{rC}$$

# Теорема Кёнига

Доказательство:

$$T = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k \bar{v}_k^2, \quad \bar{v}_k = \bar{v}_C + \bar{v}_{rC}$$

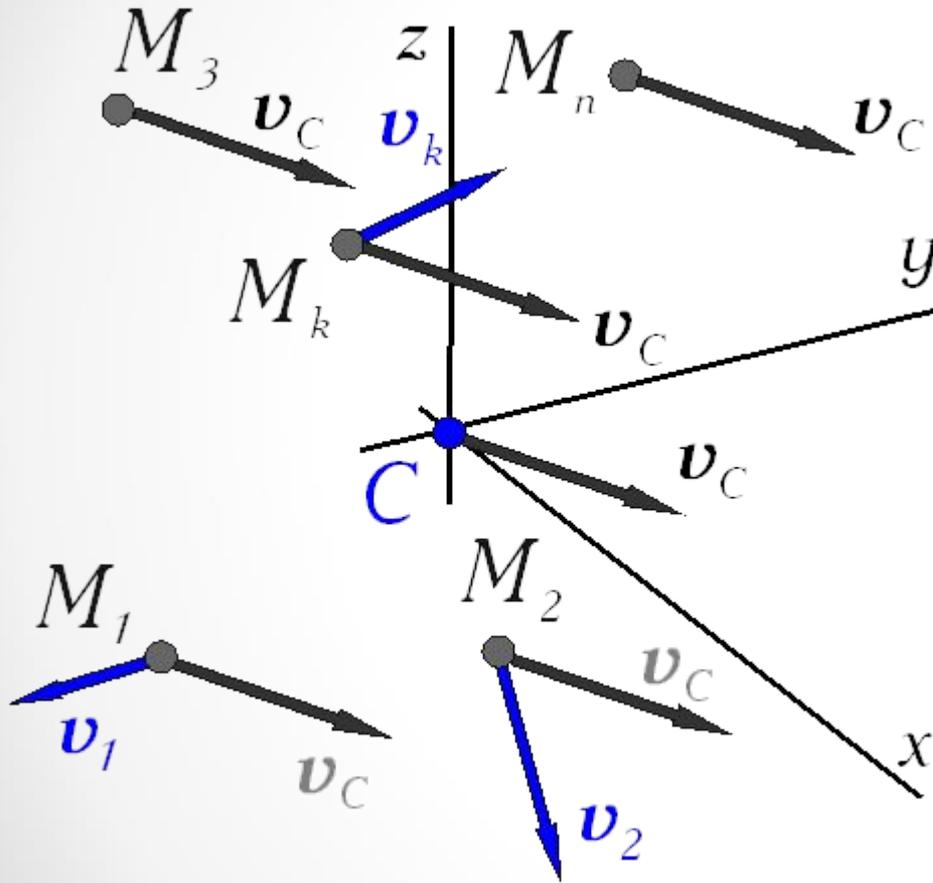
$$T = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k (\bar{v}_C + \bar{v}_{rk})^2 =$$

$$= \frac{1}{2} \left( \sum_{k=1}^n m_k \right) v_C^2 + \left( \sum_{k=1}^n m_k \bar{v}_{rk} \right) \bar{v}_C + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k v_{rk}^2$$

$M \qquad M \bar{v}_{rC} = 0 \qquad T_{rC}$

$$T = \frac{1}{2} M v_C^2 + T_{rC}$$

# Кёнигова система координат

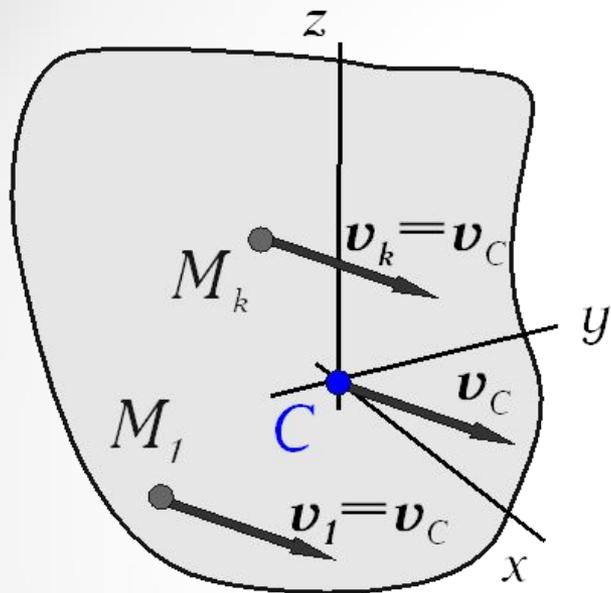


Кениговой системой координат называется система координат, совершающая поступательное движение вместе с центром масс механической системы

$Cxyz$

# Кинетическая энергия твердого тела

## 1. Поступательное движение



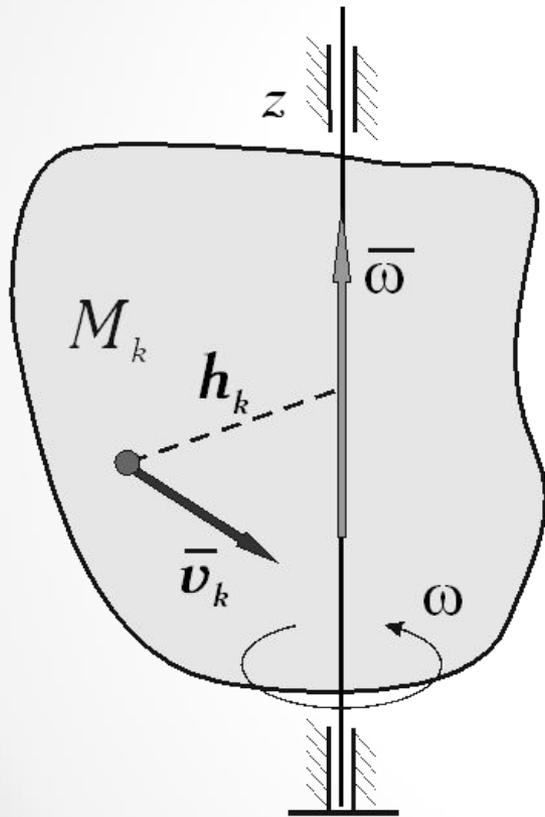
$$T = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k \bar{v}_k^2, \quad \bar{v}_k = \bar{v}_C, \quad T = \frac{1}{2} M v_C^2$$

При поступательном движении тела все динамические величины определяются также как для точки, которая движется также как центр масс системы и имеет массу равную массе всей системы

$$\bar{Q} = M \bar{v}_C, \quad \bar{K}_O = \bar{r}_C \times M \bar{v}_C + \cancel{\bar{K}_{r_C=0}}$$

# Кинетическая энергия твердого тела

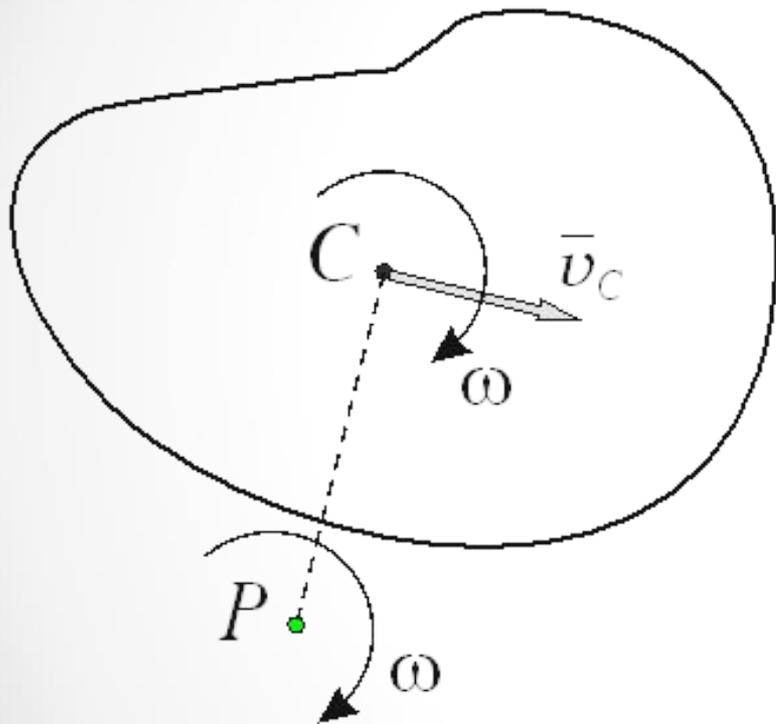
## 2. Вращение вокруг неподвижной оси



$$v_k = h_k \omega$$
$$T = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k v_k^2 = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k h_k^2 \omega^2 = \frac{1}{2} I_z \omega^2$$

# Кинетическая энергия твердого тела

## 3. Плоско-параллельное движение

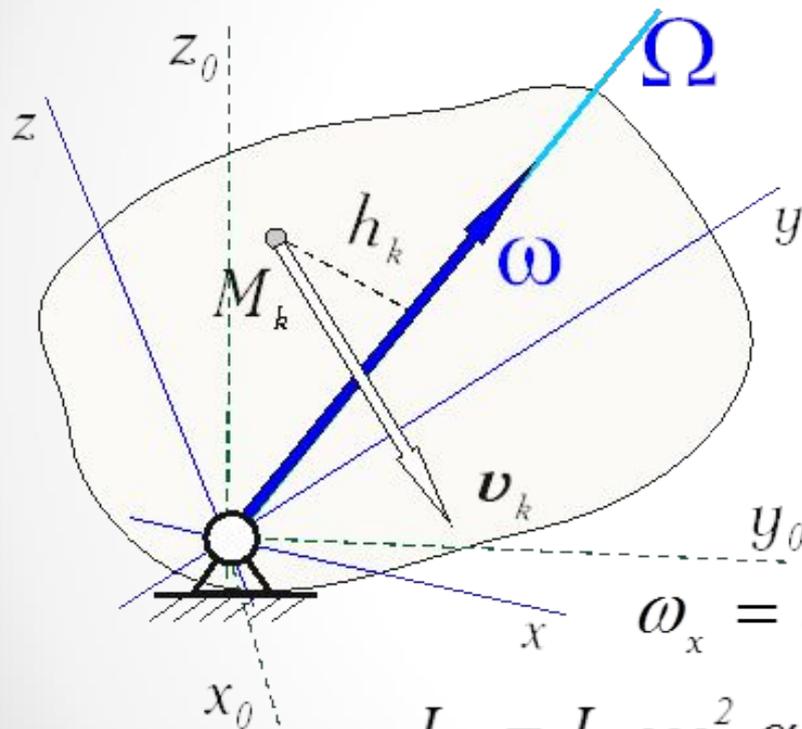


$$T = \frac{1}{2} M v_C^2 + \frac{1}{2} I_z^{(C)} \omega^2$$

$$\begin{aligned} T &= \frac{1}{2} I_z^{(P)} \omega^2 = \\ &= \frac{1}{2} \left( I_z^{(C)} + M \cdot PC^2 \right) \omega^2 = \\ &= \frac{1}{2} I_z^{(C)} \omega^2 + \frac{1}{2} M (PC \omega)^2 = \\ &= \frac{1}{2} I_z^{(C)} \omega^2 + \frac{1}{2} M v_C^2 \end{aligned}$$

# Кинетическая энергия твердого тела

## 4. Вращение вокруг неподвижного центра



$$\bar{v} = \bar{\omega} \times \bar{r}_k, \quad v_k = \omega h_k$$

$$T = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k v_k^2 = \frac{1}{2} \sum_{k=1}^n m_k h_k^2 \omega^2 =$$

$$= \frac{1}{2} I_{\Omega} \omega^2$$

$$\omega_x = \omega \cos \alpha, \quad \omega_y = \omega \cos \beta, \quad \omega_z = \omega \cos \gamma$$

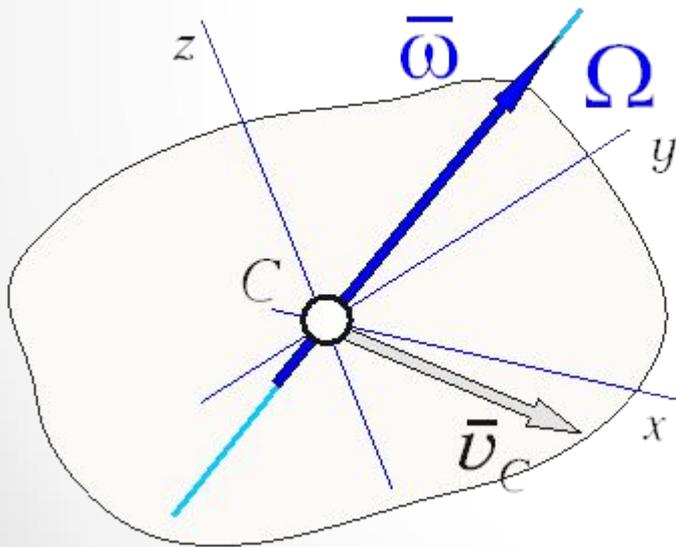
$$I_{\Omega} = I_x \cos^2 \alpha + I_y \cos^2 \beta + I_z \cos^2 \gamma -$$

$$- 2I_{xy} \cos \alpha \cos \beta - 2I_{yz} \cos \beta \cos \gamma - 2I_{xz} \cos \alpha \cos \gamma$$

# Кинетическая энергия твердого тела

$$2T = I_x \omega_x^2 + I_y \omega_y^2 + I_z \omega_z^2 - \\ - 2I_{xy} \omega_x \omega_y - 2I_{yz} \omega_y \omega_z - 2I_{xz} \omega_x \omega_z$$

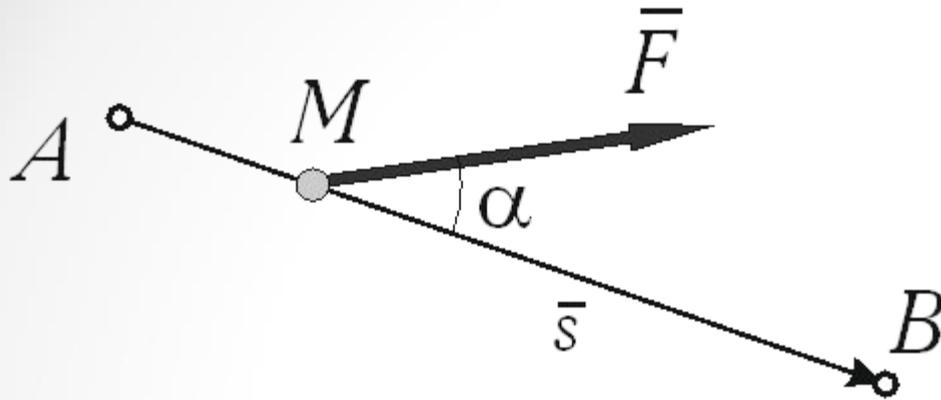
В главных осях инерции  $2T = I_x \omega_x^2 + I_y \omega_y^2 + I_z \omega_z^2$



## 5. Свободное твердое тело

$$T = \frac{1}{2} M v_c^2 + \frac{1}{2} I_{\Omega}^{(C)} \omega^2$$

# Работа силы



$$\vec{F} = \text{const}$$

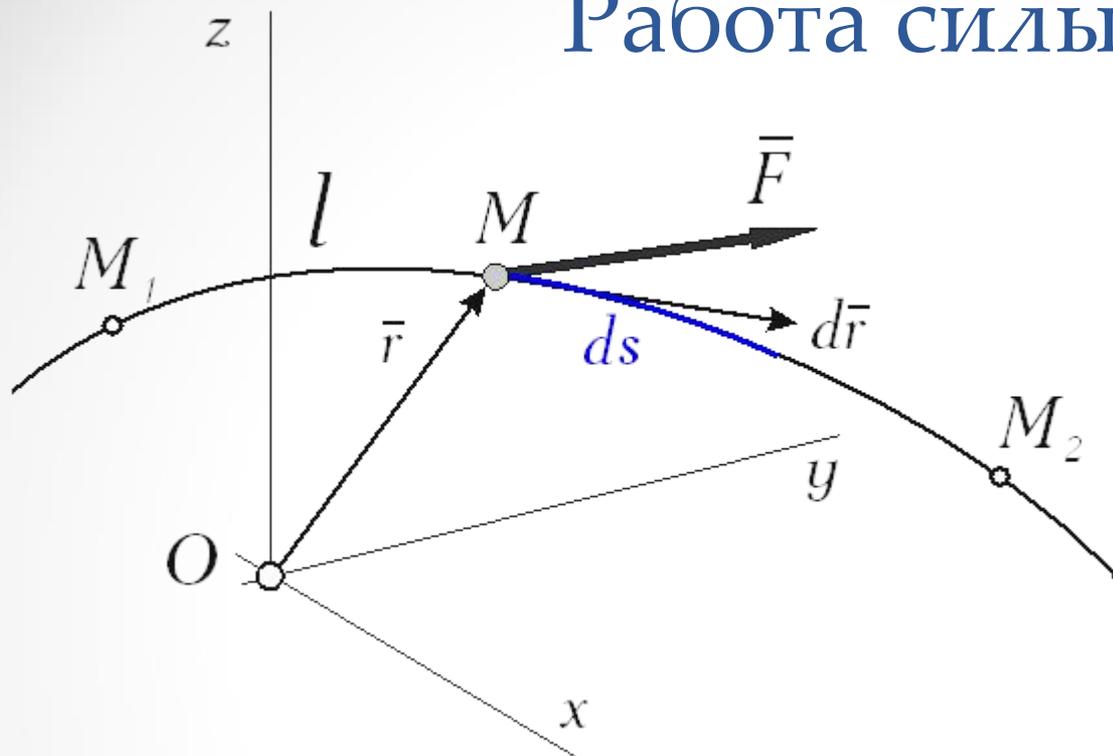
$$A = F \cdot AB \cdot \cos \alpha = \vec{F} \cdot \vec{s}$$

$$0 \leq \alpha < \frac{\pi}{2} \quad A > 0,$$

$$\alpha = \frac{\pi}{2} \quad A = 0,$$

$$\frac{\pi}{2} < \alpha \leq \pi \quad A < 0.$$

# Работа силы



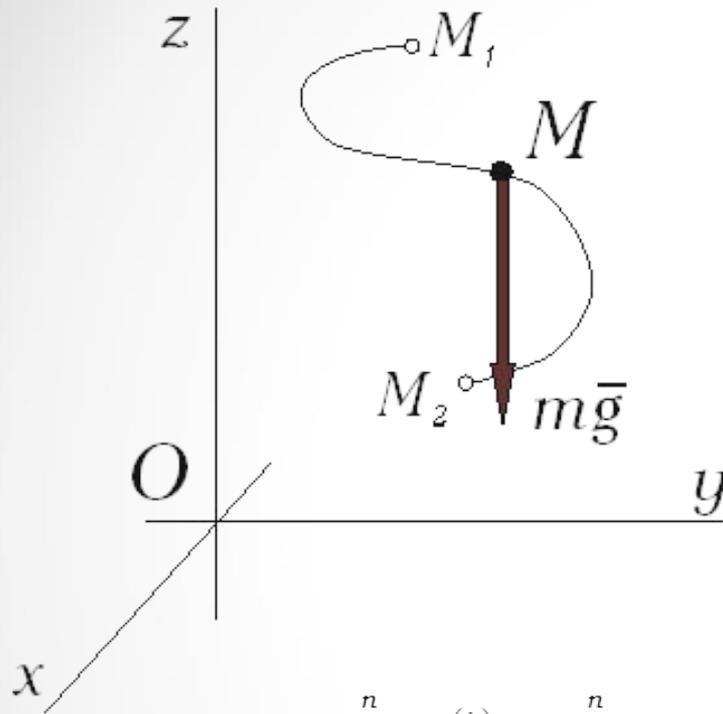
$$\delta A = \vec{F}(\vec{r}) d\vec{r}$$

$$A_{1,2} = \int_l \vec{F}(\vec{r}) d\vec{r}$$

$$\delta A = F_x dx + F_y dy + F_z dz$$

$$\delta A = F ds \cos \alpha = F_\tau ds$$

# Работа силы тяжести

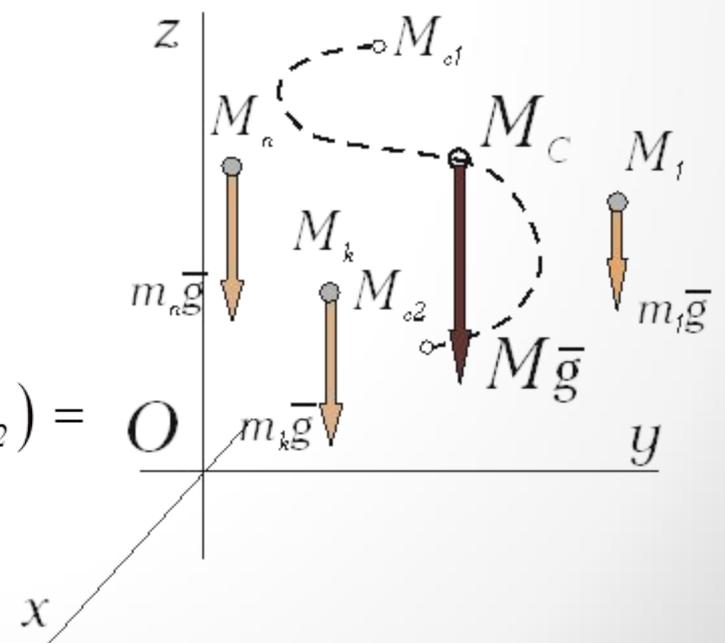


$$\bar{F} = m\bar{g}, \quad F_x = F_y = 0, \quad F_z = -mg$$

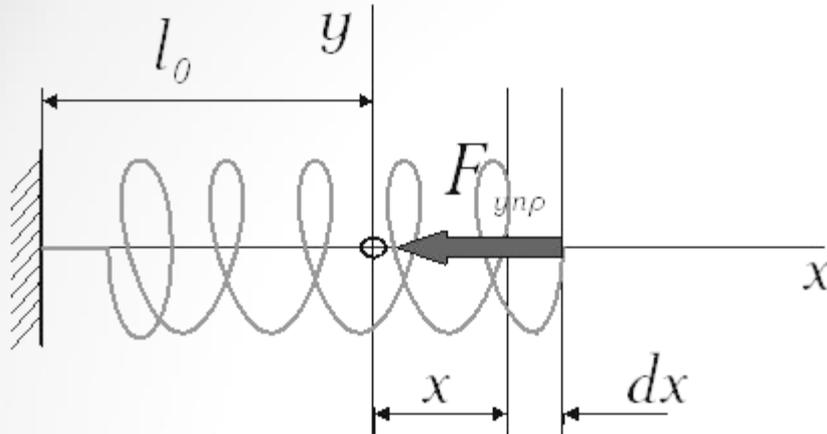
$$\delta A = F_x dx + F_y dy + F_z dz = -mg dz$$

$$A_{1,2} = -\int_{z_1}^{z_2} mg dz = mg(z_1 - z_2) = \pm mgh$$

$$\begin{aligned} A_{1,2} &= \sum_{k=1}^n A_{1,2}^{(k)} = \sum_{k=1}^n m_k g (z_{k1} - z_{k2}) = \\ &= \sum_{k=1}^n m_k z_{k1} g - \sum_{k=1}^n m_k z_{k2} g = Mg(z_{C1} - z_{C2}) = \\ &= \pm MgH_C \end{aligned}$$



# Работа силы упругости



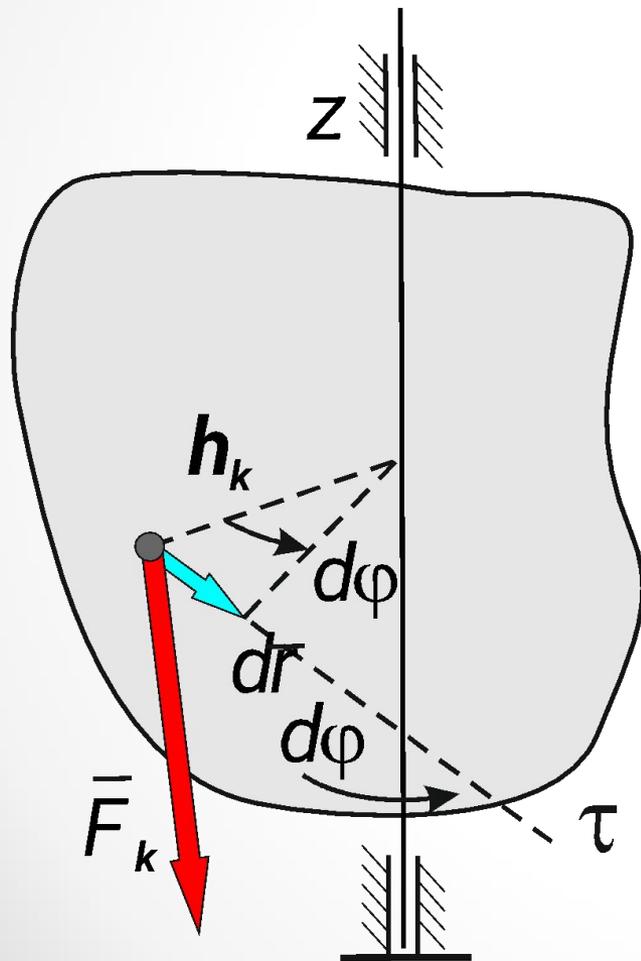
$$F_y = F_z = 0 \quad F_x = -cx$$

$$\delta A = F_x dx = -cxdx$$

$$A_{1,2} = -\int_{x_1}^{x_2} cxdx = \frac{c}{2} (x_1^2 - x_2^2)$$

$$x_1 = 0 \quad \Rightarrow \quad A_{упр} = -\frac{1}{2} cx^2 = -\frac{1}{2} c\Delta^2$$

# Работа сил, приложенных к вращающемуся телу



$$\begin{aligned}\delta A_k &= \vec{F}_k d\vec{r}_k = F_k ds_k \cos \alpha = \\ &= F_{k\tau} ds_k = F_{k\tau} h_k d\varphi = m_z(\vec{F}_k) d\varphi\end{aligned}$$

# Работа реакций связей

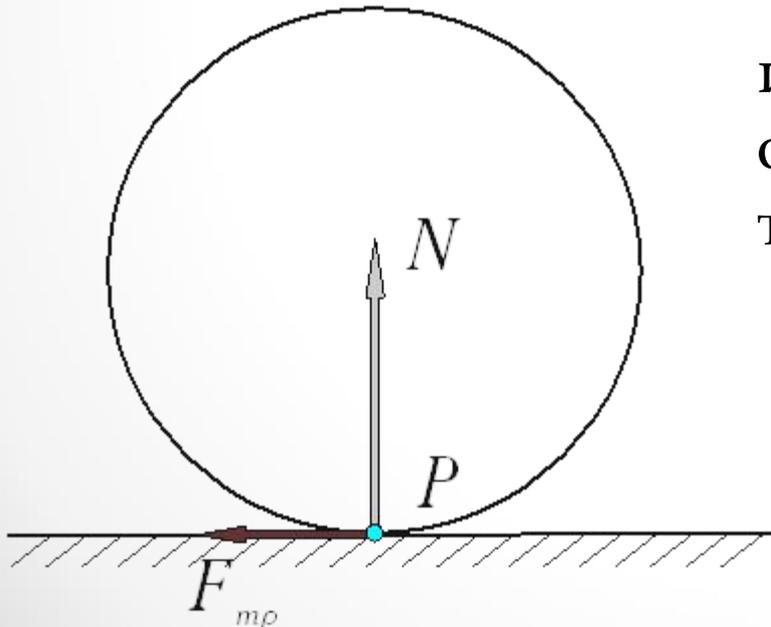
Связи, наложенные на механическую систему, называются идеальными, если работа реакций этих связей на любом перемещении системы равна нулю.

$$\delta A = \sum_{k=1}^n \bar{R}_k d\bar{r}_k = 0$$

Достаточным условием идеальности связей является отсутствие в их реакциях сил трения.

$$v_P = 0$$

$$N(\bar{R}) = (\bar{N} + \bar{F}_{тр}) \bar{v}_P = 0$$



# Работа сил трения

Если силы трения отнести к активным силам, то все связи наложенные на механическую систему будут идеальными.

## Работа силы трения скольжения

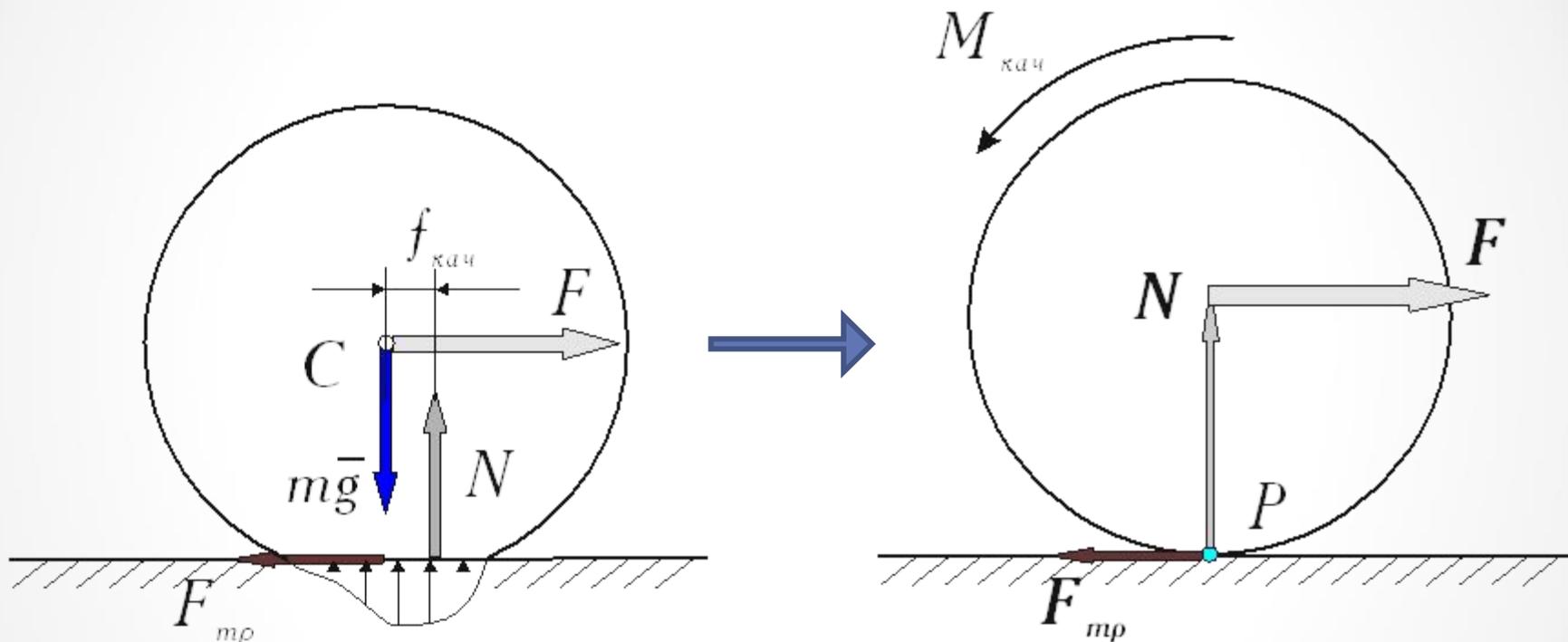
$$\delta A(\bar{F}_{m\rho}) = -F_{m\rho} ds, \quad F_{m\rho} = f_{m\rho} N$$

*На наклонной плоскости*

$$N = mg \cos \alpha = \text{const} \quad A(\bar{F}_{m\rho}) = -F_{m\rho} s$$

# Работа сил трения

## Работа момента трения качения



$$M_{\text{кач}} = f_{\text{кач}} N, \quad \delta A(M_{\text{кач}}) = -M_{\text{кач}} d\varphi$$

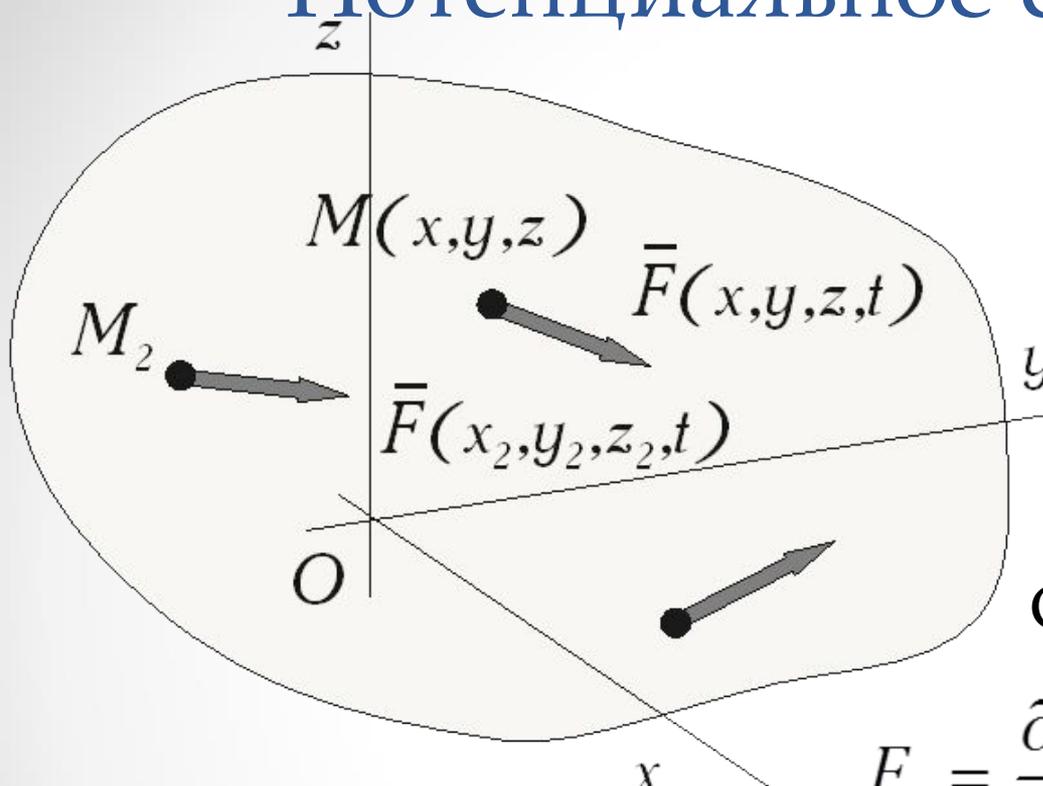
$$M_{\text{кач}} = \text{const} \quad A(M_{\text{кач}}) = -M_{\text{кач}} \varphi$$

# Теорема об изменении кинетической энергии механической системы

Изменение кинетической энергии механической системы при переходе ее из начального положения в конечное равно сумме работ всех активных сил, приложенных к точкам и телам системы, на совершенном перемещении.

$$T - T_0 = \sum_{k=1}^n A_k^{акт}$$

# Потенциальное силовое поле



$$\bar{F} = \bar{F}(\bar{r}, t) = \bar{F}(x, y, z, t)$$

Стационарное поле

$$\bar{F} = \bar{F}(\bar{r}) = \bar{F}(x, y, z)$$

Силовая функция  $U(x, y, z)$

$$F_x = \frac{\partial U}{\partial x}, \quad F_y = \frac{\partial U}{\partial y}, \quad F_z = \frac{\partial U}{\partial z}$$

$$\delta A = F_x dx + F_y dy + F_z dz = \frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy + \frac{\partial U}{\partial z} dz = dU$$

$$A_{1,2} = \int_{1,2} \delta A = \int_{1,2} dU = U_2 - U_1$$

# Потенциальное силовое поле

Потенциальная энергия

$$\Pi_1 = A_{1,0} = U_0 - U_1 \quad \Pi = -U + C$$

$$A_{1,2} = U_2 - U_1 = \Pi_1 - \Pi_2$$

$$F_x = -\frac{\partial \Pi}{\partial x}, \quad F_y = -\frac{\partial \Pi}{\partial y}, \quad F_z = -\frac{\partial \Pi}{\partial z}$$

Потенциальная энергия силы тяжести

$$\Pi(m\bar{g}) = mgH,$$

Потенциальная энергия сил упругости

$$\Pi = \frac{1}{2} cx^2$$

# Закон сохранения полной механической энергии (интеграл энергии)

$$T - T_0 = \sum_{k=1}^n A_k^{акт} = \Pi_0 - \Pi$$

$$T + \Pi = T_0 + \Pi_0 = E_{полн} = const$$

Механические системы, в которых сохраняется полная механическая энергия, называются консервативными