

Идеальные связи. $\{P_k\} : m_k \vec{W}_k = \vec{F}_k + \vec{R}_k$

Идеальные связи, если работа сил реакции связей на любых виртуальных перемещениях = 0: $\sum_{k=1}^N \vec{R}_k \cdot \delta \vec{r}_k = 0$.

Твердое тело — система с уг. связями.

Общее ур-е динамики. Принцип Даламбера — Лагранжа

$\{P_k\}_{k=1}^N$ — система с идеальными и удерживающими связями.

$$m_k \vec{W}_k = \vec{F}_k + \vec{R}_k \quad : \quad \vec{F}_k - m_k \vec{W}_k = -\vec{R}_k \quad | \cdot \delta \vec{r}_k \Rightarrow \sum_{k=1}^N (\vec{F}_k - m_k \vec{W}_k) \cdot \delta \vec{r}_k = - \sum_{k=1}^N \vec{R}_k \cdot \delta \vec{r}_k = 0$$

$\Rightarrow \sum_{k=1}^N (\vec{F}_k - m_k \vec{W}_k) \cdot \delta \vec{r}_k = 0$ (*) — необход. и дост. условие, чтобы движение с уг. связями соответствовало данной системе активных сил.

Принцип Лагранжа

Среди всех сравниваемых типов движения истинным будет тот, у которого и только у него сумма работ активных сил и сил инерции на вирт. движениях равна нулю.

Замечание

(*) не содержит реакций идеальных связей

(*) содержит 3N вариаций $\delta x_k, \delta y_k, \delta z_k$, из кот. n = 3N - r - s независимы.

Общее ур-е динамики в обобщ. координатах

$$\vec{r}_k \rightarrow q_1, \dots, q_m, \quad m = 3N - r \quad : \quad \vec{r}_k = \vec{r}_k(q_1, \dots, q_m, t)$$

$$\vec{v}_k = \dot{\vec{r}}_k = \sum_{j=1}^m \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \dot{q}_j + \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial t}, \quad \delta \vec{r}_k = \sum_{j=1}^m \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \delta q_j$$

I Работа активных сил

$$\delta A = \sum_{k=1}^N \vec{F}_k \cdot \delta \vec{r}_k = \sum_{k=1}^N \vec{F}_k \cdot \sum_{j=1}^m \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \delta q_j = \sum_{j=1}^m \left(\sum_{k=1}^N \vec{F}_k \cdot \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \right) \delta q_j = \sum_{j=1}^m Q_j \delta q_j$$

Собственная сила в обобщенных координатах

II Работа сил инерции

$$\delta A = - \sum_{k=1}^N m_k \vec{W}_k \cdot \delta \vec{r}_k = - \sum_{k=1}^N m_k \vec{W}_k \cdot \sum_{j=1}^m \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \delta q_j = - \sum_{j=1}^m \left(\sum_{k=1}^N m_k \vec{W}_k \cdot \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \right) \delta q_j = 0$$

$$\sum_{k=1}^N m_k \vec{W}_k \cdot \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} = \sum_{k=1}^N m_k \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial t} \cdot \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} = \sum_{k=1}^N m_k \left[\frac{d}{dt} \left(\vec{r}_k \cdot \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \right) - \dot{\vec{r}}_k \cdot \frac{\partial \vec{r}_k}{\partial q_j} \right] = \frac{\partial}{\partial q_j} \left(\sum_{k=1}^N m_k \frac{1}{2} \dot{\vec{r}}_k^2 \right) = \frac{\partial T}{\partial q_j}$$

$\frac{\partial}{\partial q_j} \left(\sum_{k=1}^N m_k \frac{1}{2} \dot{\vec{r}}_k^2 \right) = \frac{\partial T}{\partial q_j}$

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial T}{\partial q_j} - \frac{\partial T}{\partial q_j} \Rightarrow 0 = - \sum_{j=1}^m \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial q_j} - \frac{\partial T}{\partial q_j} \right) \delta q_j$$

= $\frac{\partial T}{\partial q_j}$ из скобки

$$\Rightarrow (*): \sum_{j=1}^n (Q_j - \frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} + \frac{\partial T}{\partial q_j}) \delta q_j = 0 \quad (**)$$
 - оно.

Пусть система голономна: $s=0, m=n \Rightarrow$ все δq_j в $(**)$ независимы и произвольны
 тогда прав. б. строго выполнено, когда каждое (...) = 0 (л.н.з. система)

$$\Rightarrow Q_j = \frac{d}{dt} \frac{\partial T}{\partial \dot{q}_j} - \frac{\partial T}{\partial q_j} \text{ - ур.е Лагранжа второго рода}$$

$$L = T - \Pi \text{ - кинетический потенциал, } Q_i = -\frac{\partial \Pi}{\partial q_i} + Q_i^*$$