

систему, если, при этом, импульс внешних сил за характерное время стремится к нулю.

П.2.1.2. Теорема о движении центра масс.

Уравнение (2.1) можно записать в виде

$$M \cdot \frac{d^2}{dt^2} \left(\frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{M} \right) = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i,$$

где $M = \sum_{i=1}^N m_i$ - масса всей системы.

Будем называть радиус-вектором центра масс системы вектор

$$\vec{r}_m = \frac{\sum_{i=1}^N m_i \vec{r}_i}{M},$$

тогда уравнение (2.2) примет вид

$$M \ddot{\vec{r}}_m = \sum_{i=1}^N \vec{F}_i.$$

Теорема о движении центра масс: центр масс системы тел движется так, как двигалась бы материальная точка с массой равной суммарной массе всех тел системы под действием равнодействующей внешних сил, действующих на эту систему.

П.2.1.3. Движение тел с переменной массой. Уравнение Мещерского. Формула Циолковского.

Рассмотрим движение тела с переменной массой на примере ракеты. Будем рассматривать движение относительно лабораторной системы отсчета. Пусть m и $\vec{v}$ масса и скорость ракеты в произвольный момент времени, dm - масса газов вылетевших из ракеты за время dt , $\vec{v}_1$ - их скорость. Тогда закон изменения импульса запишется в виде

$$(m - dm)(\vec{v} + d\vec{v}) + dm\vec{v}_1 - m\vec{v} = \vec{F}dt.$$

откуда

$$m d\vec{v} + dm(\vec{v}_1 - \vec{v}) = \vec{F}dt.$$

Или

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} - \frac{dm}{dt}(\vec{v}_1 - \vec{v}) = \vec{F} - \frac{dm}{dt} \vec{u}.$$

Здесь $\vec{u} = \vec{v}_{отн}$ - скорость отделяющихся частей относительно ракеты.

Обозначим $\mu = \frac{dm}{dt}$ - расход топлива.

Получаем

$$m \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} - \mu \cdot \vec{u}.$$

Это уравнение называют **уравнением Мещерского**.

Величину $-\mu \cdot \vec{u}$ называют **реактивной силой**.

Применим это уравнение для описания движения ракеты, полагая $\vec{F} = 0$.

Получаем

$$m d\vec{v} = -\mu dt \cdot \vec{u},$$

то есть

$$\int_0^{v_k} \frac{dv_x}{u} = - \int_{m_0}^{m_k} \frac{dm}{m}.$$

Здесь m_0 -начальная масса ракеты, m_k -масса ракеты после сгорания топлива.

Отсюда найдем

$$\frac{v_k}{u} = -(\ln m_k - \ln m_0) = \ln \frac{m_0}{m_k}.$$

Окончательно имеем **формулу Циолковского**

$$\frac{m_0}{m_k} = e^{\frac{v_k}{u}}.$$

П.2.2. Механическая энергия. Закон сохранения механической энергии.

П.2.2.1. Работа силы. Мощность. Энергия.

Работа силы

Определение: Элементарной работой силы $\vec{F}$ называется скалярное произведение силы на перемещение точки приложения этой силы.

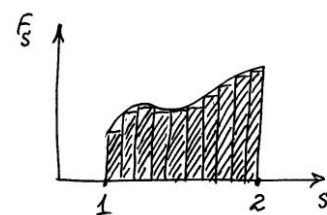
$$\Delta A = (\vec{F} \cdot \Delta \vec{r}).$$

Полная работа равна

$$A = \sum_{i=1}^N (\vec{F}_i \cdot \Delta \vec{r}_i)$$

В качестве значения работы силы по криволинейному участку траектории подразумевают следующий предел

$$A_{12} = \lim_{\substack{N \rightarrow \infty, \\ (\Delta \vec{r} \rightarrow 0)}} \sum_{i=1}^N (\vec{F}_i \cdot \Delta \vec{r}_i) = \int_1^2 \vec{F} d\vec{r} = \int_1^2 F_s ds$$



Мощность

$$P = \frac{\Delta A}{\Delta t} = \frac{(\vec{F} \cdot \Delta \vec{r})}{\Delta t} = (\vec{F} \cdot \vec{v})$$

Энергия – величина, измеряемая той работой, которую эта система тел может совершить.

П.2.2.2. Кинетическая энергия материальной точки и системы материальных точек.

Кинетической энергией системы тел (**энергией движения**) называется величина, измеряемая той работой, которую может совершить система, двигаясь до полной остановки всех своих частей.

Кинетическая энергия материальной точки равна

$$K = \frac{mv^2}{2}.$$

Действительно:

$$A_{12} = \int_1^2 (\vec{F} d\vec{s}) = m \int_1^2 (\vec{v} d\vec{v}) = \frac{mv^2}{2} \Big|_{v_1}^{v_2} = \frac{mv_2^2}{2} - \frac{mv_1^2}{2}.$$

Таким образом,

$$A_{12} = K_2 - K_1.$$

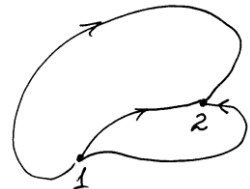
Для системы материальных точек

$$A_{12} = \sum_{i=1}^N A_{12}^i = \left(\sum_{i=1}^N \frac{m_i v_i^2}{2} \right)_2 - \left(\sum_{i=1}^N \frac{m_i v_i^2}{2} \right)_1,$$

где индексы $_1$ и $_2$ указывают на значение величин в соответствующие моменты времени t_1 и t_2 .

П.2.2.3. Консервативные силы. Поле сил. Потенциальная энергия материальной точки.

Консервативными называются силы, работа которых по перемещению м.т. из одной точки пространства в другую не зависит от формы траектории, по которой двигалась частица и определяется только координатами начальной и конечной точек.



Поле сил – область пространства, в каждой точке которой на помещенную туда м.т. действует сила.

Работу консервативных сил можно выразить через разность некоторой скалярной функции U , зависящей от координат.

$$A_{12} = U_1 - U_2 = U(\vec{r}_1) - U(\vec{r}_2) = U(x_1, y_1, z_1) - U(x_2, y_2, z_2)$$

Примерами консервативных сил являются силы упругости, силы тяготения, примером неконсервативной силы является сила трения.

Будем называть $U(\vec{r})$ - **потенциальной энергией м.т. в поле сил**.

Изменение потенциальной энергии м.т. равно взятой с обратным знаком работе консервативных (потенциальных) сил при перемещении из одной точки в другую.

$$\Delta U = -A_{12}$$

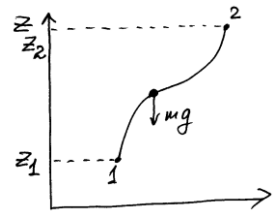
Нормировка потенциальной энергии – задание величины $U(\vec{r})$ в какой-либо точке.

П.2.2.4. Потенциальная энергия м.т. в поле силы тяжести.

$$A_{12} = \int_1^2 m\vec{g}d\vec{r} = -\int_{z_1}^{z_2} mgdz = mgz_1 - mgz_2$$

Потенциальная энергия материальной точки в поле силы тяжести равна

$$U = mgz + const$$

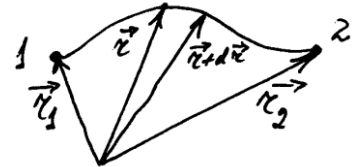


П.2.2.5. Потенциальная энергия м.т. в поле упругих сил.

Пусть материальная точка перемещается из положения 1 в положение 2 под действием упругой силы.

Пусть

$$\vec{F}_{упр.} = -\kappa\vec{r}$$



Тогда работу упругой силы при перемещении материальной точки из положения 1 в положение 2 можно определить из соотношения

$$A_{12} = \int_{\vec{r}_1}^{\vec{r}_2} (\vec{F}_{упр.} d\vec{r}) = -\kappa \int_{r_1}^{r_2} \vec{r} d\vec{r} = -\kappa \frac{1}{2} r^2 \Big|_{r_1}^{r_2} = \frac{\kappa r_1^2}{2} - \frac{\kappa r_2^2}{2}.$$

Здесь учтено, что

$$(\vec{r} \cdot d\vec{r}) = r(d\vec{r})_r = r dr,$$

где dr - приращение модуля вектора $|\vec{r}|$.

Из последнего соотношения видно, что силы упругости потенциальные силы, так как их работа не зависит от формы пути.

Величину

$$U_{упр} = \frac{\kappa r^2}{2} + const$$

назовем потенциальной энергией упругой силы.

П.2.2.6. Потенциальная энергия м.т. в гравитационном (кулоновском) поле.

Пусть сила взаимодействия между двумя точечными телами (зарядами), одно из которых неподвижно и расположено в начале системы координат, зависит от



расстояния следующим образом

$$\vec{F} = \frac{\alpha}{r^2} \cdot \frac{\vec{r}}{r},$$

где

$\alpha = -Gm_1m_2$ - для гравитационного притяжения,

$$\alpha = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} q_1q_2$$

для кулоновской силы.

Тогда

$$A_{12} = \int_1^2 \vec{F} d\vec{r} = \int_1^2 \alpha \frac{\vec{r} d\vec{r}}{r^3} = \alpha \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_{r_1}^{r_2} = \frac{\alpha}{r_1} - \frac{\alpha}{r_2},$$

то есть потенциальная энергия силы равна

$$U = \frac{\alpha}{r} + const.$$

Пусть $U=0$ при $r \rightarrow \infty$, тогда $U = \frac{\alpha}{r}$, то есть

$$U = -G \frac{m_1 m_2}{r} \quad - \quad \text{для гравитационного взаимодействия,}$$

$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2}{r} \quad - \quad \text{для кулоновского взаимодействия.}$$

П.2.2.7. Потенциальная энергия системы материальных точек.

Потенциальной энергией системы тел (**энергией взаимодействия**) называется величина, измеряемая той работой, которую может совершить система, изменяя свою конфигурацию.

Нормировка - выбор такой конфигурации системы тел, для которой значение потенциальной энергии принимается равной нулю.

В полную потенциальную энергию системы тел можно включить и потенциальную энергию системы тел в поле внешних консервативных сил.

Энергия взаимодействия двух частиц

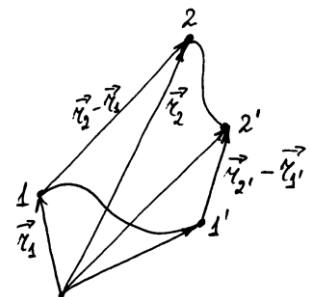
Для определенности рассмотрим случай гравитационного взаимодействия. Сила, действующая на вторую частицу со стороны первой равна

$$\vec{F}_{12} = \alpha \frac{\vec{r}_{12}}{r_{12}^3},$$

где $\vec{r}_{12} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$.

Элементарная работа сил тяготения при изменении положения частиц равна

$$dA = dA_1 + dA_2 = \vec{F}_{21} d\vec{r}_1 + \vec{F}_{12} d\vec{r}_2 = \vec{F}_{12} d(\vec{r}_2 - \vec{r}_1) = \alpha \frac{\vec{r}_{12} d\vec{r}_{12}}{r_{12}^3} = \alpha \frac{r_{12} dr_{12}}{r_{12}^3}.$$



Тогда полная работа:

$$A = \int_{R_{12}}^{R'_{12}} \alpha \frac{dr_{12}}{r_{12}^2} = -\alpha \left(\frac{1}{r} \right) \Big|_{R_{12}}^{R'_{12}} = -\frac{\alpha}{R'_{12}} + \frac{\alpha}{R_{12}}.$$

Величина

$$U = U(|\vec{r}_2 - \vec{r}_1|) = \frac{\alpha}{r_{12}} + \text{const} - \text{потенциальная энергия взаимодействия двух}$$

частиц или просто энергией взаимодействия. Ее изменение определяется только изменением расстояния между частицами.

Энергия взаимодействия систем из N частиц.

Поскольку энергия взаимодействия i и j частиц определяется только расстоянием между частицами: $U_{ij} = U(|\vec{r}_i - \vec{r}_j|)$, то для энергии взаимодействия N частиц можно записать следующее выражение

$$U = \sum_{i=1}^N \sum_{\substack{j=2 \\ i < j}}^N U_{ij} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \sum_{\substack{j=1 \\ i \neq j}}^N U_{ij}.$$

П.2.2.8. Закон сохранения механической энергии.

Полной механической энергией системы материальных точек называется сумма ее кинетической и потенциальной энергии.

Пусть на систему тел действуют внутренние консервативные и неконсервативные силы, а также внешние силы (консервативные и сторонние, которые не являются потенциальными или для них не вводится понятие потенциальной энергии). Тогда

$$A^{ac} = A^{юн} + A^{вон} + A_{вн}^{юн} + A^{тор} = K_2 - K_1$$

Так как (см. п.2.2.5)

$$A_{\Sigma}^{юн} = -(U_2 - U_1),$$

то

$$(U + K)_2^{ac} - (U + K)_1^{ac} = A^{вон} + A^{тор}$$

То есть

$$E_2 - E_1 = A^{вон} + A^{тор}$$

где $E = K + U$ - механическая энергия системы материальных точек.

Закон сохранения механической энергии: полная механическая энергия системы тел сохраняется неизменной, если суммарная работа сторонних сил и внутренних неконсервативных сил равна нулю;

П.2.2.9. Связь потенциальной энергии с силой.

Элементарная работа консервативной (потенциальной) силы равна

$$dA = \vec{F} d\vec{r} = -dU.$$

При движении материальной точки вдоль определенной траектории можно записать

$$F_s ds = -\frac{\partial U}{\partial s} ds,$$

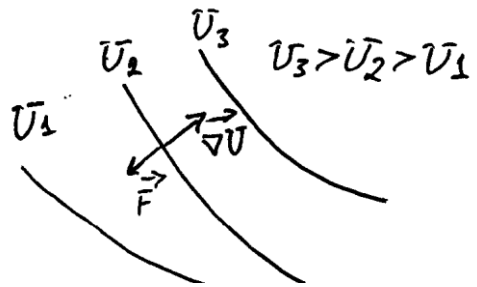
где F_s - проекция силы на касательную к траектории. То есть

$$F_s = -\frac{dU}{ds}.$$

Здесь F_s производная по направлению перемещения частицы.

Можно рассмотреть то же самое соотношение в проекциях на оси декартовой системы координат

$$\begin{cases} F_x = -\frac{\partial U}{\partial x}, \\ F_y = -\frac{\partial U}{\partial y}, \\ F_z = -\frac{\partial U}{\partial z}. \end{cases}$$



То есть

$$\begin{aligned} \vec{F} &= F_x \vec{i} + F_y \vec{j} + F_z \vec{k} = -\frac{\partial U}{\partial x} \vec{i} - \frac{\partial U}{\partial y} \vec{j} - \frac{\partial U}{\partial z} \vec{k} = \\ &= -\text{grad} U = -\vec{\nabla} U \end{aligned}$$

Здесь введен в рассмотрение оператор

$$\text{grad} = \vec{\nabla} = \vec{i} \frac{\partial}{\partial x} + \vec{j} \frac{\partial}{\partial y} + \vec{k} \frac{\partial}{\partial z}$$

П.2.3. Связь законов сохранения с однородностью пространства и времени.

Закон сохранения импульса.

При выводе закона сохранения импульса мы использовали кроме второго также третий закон Ньютона. Покажем, что утверждение о том, что между материальными точками действуют силы равные по величине и противоположные по направлению следует из однородности пространства.

Под однородностью пространства понимают эквивалентность всех его точек. Это означает, например, что эволюция изолированной системы не зависит от того, в какую точку пространства ее поместить. Для потенциальной энергии изолированной системы можно записать.

$$U(\vec{r}_1, \vec{r}_2, \dots, \vec{r}_N) = U(\vec{r}_1 + \vec{b}, \vec{r}_2 + \vec{b}, \dots, \vec{r}_N + \vec{b}).$$

Воспользуемся этим свойством для изолированной системы двух частиц, положим вектор $\vec{b}$ бесконечно малой величиной. Пусть рассматриваемые

материальные точки расположены вдоль оси x . Тогда при их одновременном смещении вдоль этой оси

$$U(x_1, x_2) = U(x_1 + dx, x_2 + dx).$$

Так как dx – бесконечно малая величина, то для $U(x_1 + dx, x_2 + dx)$ можно записать

$$U(x_1 + dx, x_2 + dx) = U(x_1, x_2) + \frac{\partial U}{\partial x_1} dx + \frac{\partial U}{\partial x_2} dx,$$

Следовательно

$$\left(\frac{\partial U}{\partial x_1} + \frac{\partial U}{\partial x_2} \right) dx = 0$$

То есть

$$\frac{\partial U}{\partial x_1} = - \frac{\partial U}{\partial x_2}$$

или

$$F_1 = -F_2,$$

что соответствует утверждению о том, что между материальными точками действуют силы равные по величине и противоположные по направлению.

Закон сохранения механической энергии.

Рассмотрим отдельную материальную точку, помещенную в потенциальное поле. В этом случае для работы потенциальной силы

$$A_{12} = K_2 - K_1.$$

Причем силу можно определить через некоторую потенциальную функцию так, что можно записать

$$\begin{aligned} A_{12} &= \int_1^2 (F_x dx + F_y dy + F_z dz) = \\ &= - \int_1^2 \left(\frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy + \frac{\partial U}{\partial z} dz \right) = \\ &= - \int_1^2 \left(\frac{\partial U}{\partial x} dx + \frac{\partial U}{\partial y} dy + \frac{\partial U}{\partial z} dz + \frac{\partial U}{\partial t} dt \right) + \int_1^2 \frac{\partial U}{\partial t} dt = \\ &= U_1 - U_2 + \int_1^2 \frac{\partial U}{\partial t} dt \end{aligned}$$

Здесь учтено, что потенциал в общем случае может зависеть как от координат, так и от времени.

Таким образом, должно выполняться соотношение.

$$(K_2 + U_2) - (K_1 + U_1) = \int_1^2 \frac{\partial U}{\partial t} dt.$$

Для рассматриваемой системы не важно, в какой момент времени начинается ее эволюция (свойство однородности времени), поэтому потенциальная энергия не может явным образом зависеть от времени, то есть

$$\int_1^2 \frac{\partial U}{\partial t} dt = 0.$$

Следовательно, закон сохранения механической энергии непосредственно связан с однородностью времени.