Закон сохранения энергии в механике

Закон сохранения энергии материальной точки, находящейся в потенциальном поле



Потенциальное поле – поле консервативных сил.

$$E = E_{\kappa} + E_{p}(1)$$
 полная механическая энергия системы.

 $dA = dE_{\kappa}(2)$ – совершается работа, идущая на увеличение $E\kappa$.

$$dA = F \cdot dx = -dE_{_p}(3)$$
 — связь силы и потенциальной энергии

$$F = -\frac{dE_p}{dx}$$

$$d(E_{\kappa} + E_{p}) = d(A - A) = 0.(4) \Rightarrow dE = 0 \Rightarrow E = const.$$

Полная механическая энергия материальной точки (тела, частицы), находящейся в потенциальном поле (в консервативной системе), есть величина постоянная, т.е. с течением времени не меняется.

Потенциальные кривые

- Одномерное движение тела (материальной точки). В этом случае *Ер* является функцией лишь одной переменной (например, координаты *x*) *Ер* (*x*).
- График зависимости *Ер* от некоторого аргумента называется *потенциальной кривой*.
- Анализ потенциальных кривых определяет характер движения тел.

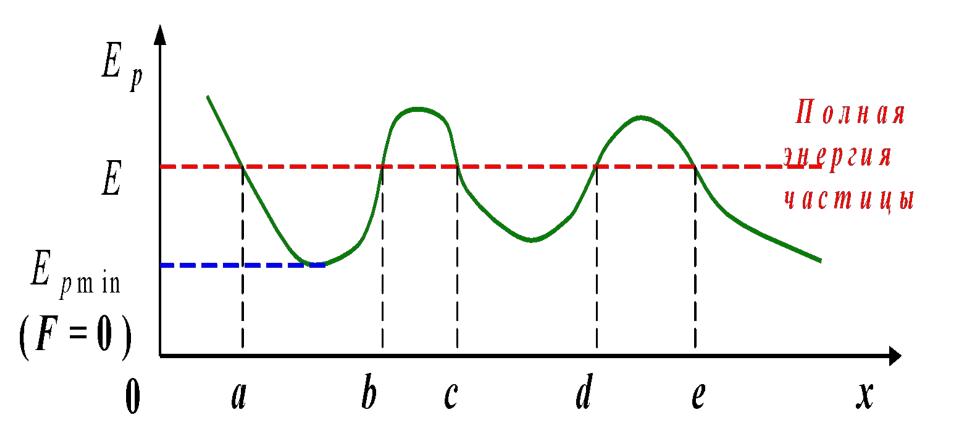
Рассмотрим консервативную систему, т.е. систему, в которой превращение механической энергии в другие виды отсутствует.

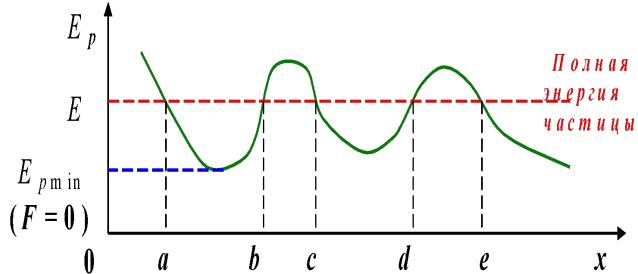
В ней действует закон сохранения энергии:

$$E = E_{\kappa} + E_{p}$$
.

Кинетическая энергия не может быть отрицательной, потому $E_{\kappa \, \mathrm{min}} = 0.$

Для частиц (материальных точек) $E_{p}(x) \leq E$.





- Области (ab); (cd): частица находится в потенциальной яме и совершает движение в ограниченной области пространства – финитное движение (ограниченное).
- Области (*bc*); (*de*) содержат *потенциальный барьер*. Частица в этой области находиться не может.
- Т.е. классическая частица потенциальный барьер преодолеть не может.
- Область (е +∞): частица может уйти как угодно далеко *инфинитное движение* (неограниченное).

Закон сохранения энергии в механике

Рассмотрим механическую систему, состоящую из n материальных точек массой m_i , движущихся со скоростями v_i . $F_{i \ \kappa OHC}^{\ BHYMP}$ — внутренние консервативные силы.

 $F_{i \text{ конс}}^{\text{внеш}}$ — внешние консервативные силы.

 $F_{i \; hekohc}^{\; вhew}$ – внешние неконсервативные силы.

Второй закон Ньютона для
$$i$$
 точки: $m_i \frac{d\vec{v}_i}{dt} = F_{i \text{ конс}}^{\text{внутр}} + F_{i \text{ конс}}^{\text{внеш}} + F_{i \text{ неконс}}^{\text{внеш}}$.(1)

Под действием силы точка за время *dt*

совершает перемещение
$$dr_i$$
:

 $m_i dv_i \frac{dr_i}{dt} = \left(F_{i \text{ конс}}^{\text{внутр}} + F_{i \text{ конс}}^{\text{внеш}} + F_{i \text{ неконс}}^{\text{внеш}}\right) dr_i$.(2)

$$m_i(\overrightarrow{v_i}d\overrightarrow{v_i}) - (\overrightarrow{F_{i \text{ конс}}} + \overrightarrow{F_{i \text{ конс}}})d\overrightarrow{r_i} = \overrightarrow{F_{i \text{ неконс}}}d\overrightarrow{r_i}.(3)$$

Суммируя по всем точкам, получаем:

$$\sum_{i=1}^{n} \prod_{i=1}^{n} \left(\frac{1}{V_{i}} \right) - \sum_{i=1}^{n} \left(\frac{1}{F_{i}} \right) + F_{i}^{\text{внеш}} \right) dr_{i} = \sum_{i=1}^{n} F_{i}^{\text{внеш}} dr_{i}. (4) \Rightarrow m_{i} \frac{dv_{i}^{2}}{2} = d\left(\frac{m_{i}v_{i}^{2}}{2} \right) = dE_{\kappa}$$

$$\sum_{i=1}^{m} d\left(\frac{m_{i}v_{i}^{2}}{2} \right) = dE_{\kappa}$$

$$d\left(\frac{E}{V_{i}} + \frac{E}{V_{i}} \right) = dA. (5)$$
изменение полной мех. энергии сист.

При переходе системы из одного состояния в другое:

$$\int_{1}^{2} d \left(E + E \right) = A_{12}$$
 работа, совершаемая внешними неконсервативными силами.

Если внешние неконсервативные силы отсутствуют, т.е. $A_{12} = 0 \Rightarrow dE = 0, (6) \Rightarrow E = const. (7)$

Полная механическая энергия консервативной системы есть величина постоянная, с течением времени не меняется.

Консервативной системой называется механическая система, внутренние силы которой консервативны, а внешние силы – консервативны и стационарны.

Закон сохранения механической энергии связан с однородностью времени, т.е. физические законы инвариантны относительно начала отсчета времени.

• Замкнутая система – частный случай.

В этом случае внешние силы не рассматриваются, т.е.

Наряду с консервативными силами в системе могут существовать неконсервативные силы (диссипативные, например, F_{mp}). В этом случае с течением времени полная механическая энергия системы уменьшается. Но механическая энергия не исчезает, она переходит в другие виды энергии, например, при F_{mn} во внутреннюю энергию.

Закон сохранения энергии в механике является частным случаем фундаментального (всеобщего) закона сохранения энергии:

сумма всех видов энергии в замкнутой системе постоянна

$$\sum E_i = const.$$

Применение законов сохранения импульса и энергии для анализа упругого и неупругого ударов шаров Понятие об ударе в физике

Удар – кратковременное взаимодействие двух или более тел.

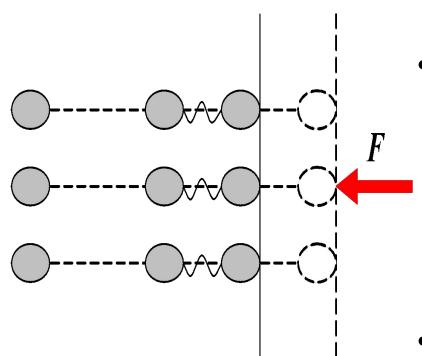
Центральный удар (двух шаров) – удар, при котором движение происходит по прямой, соединяющей центры тел.

Сила взаимодействия при ударе тел

велика
$$\Delta t \to 0 \Rightarrow \frac{dv}{dt} \to \infty; m\frac{dv}{dt} = F - велика$$

следовательно, внешними силами, действующими на тело, можно пренебречь. Поэтому систему тел в процессе удара можно рассматривать как замкнутую систему и применять к ней законы сохранения.

Тело во время удара претерпевает деформацию. Кинетическая энергия во время удара переходит в энергию деформации.



- Если деформация упругая, то тело стремится принять прежнюю форму. Следователь, имеем упругий удар.
- Если деформация неупругая, то тело не принимает прежнюю форму *неупругий* удар.

Во время удара происходит перераспределение энергии между соударяющимися телами.

В общем случае относительная скорость тел после удара не достигает своего прежнего значения, т.к. нет идеально упругих тел.

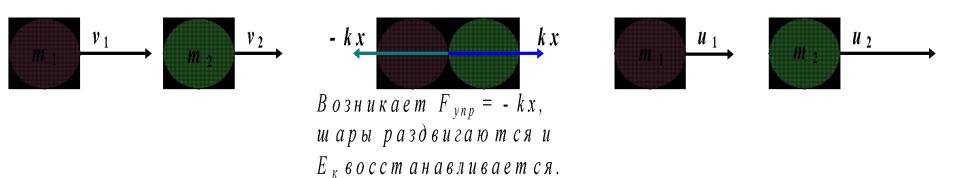
Коэффициент восстановления — отношение нормальных составляющих относительной скорости после удара u_n и до удара v_n :

$$\varepsilon = \frac{u_n}{v_n}$$

 ε = 1 – абсолютно упругий удар.

 $\varepsilon = 0$ — абсолютно неупругий удар.

Абсолютно упругий удар – удар, при котором внутренняя энергия соударяющихся тел не изменяется.



Закон сохранения импульса:

$$m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 u_1 + m_2 u_2.(1)$$

Закон сохранения энергии:

$$\frac{m_1 v_1^2}{2} + \frac{m_2 v_2^2}{2} = \frac{m_1 u_1^2}{2} + \frac{m_2 u_2^2}{2}.(2)$$

$$m_1(v_1 - u_1) = m_2(u_2 - v_2).(3)$$
 $\frac{m_1}{2}(v_1^2 - u_1^2) = \frac{m_2}{2}(u_2^2 - v_2^2).(4)$
Уравнение(4)

$$\frac{\textit{Уравнение}(4)}{(3)} \Rightarrow v_1 + u_1 = u_2 + v_2.(5) \Rightarrow$$

$$u_2 = v_1 + u_1 - v_2.(6)$$

Уравнение(6) \rightarrow (1):

 $Уравнение(6) \rightarrow (1)$:

$$m_{1}v_{1} + m_{2}v_{2} = m_{1}u_{1} + m_{2}v_{1} + m_{2}u_{1} - m_{2}v_{2}.(7) \Rightarrow$$

$$u_{1} = \frac{2m_{2}v_{2} + (m_{1} - m_{2})v_{1}}{m_{1} + m_{2}}.(8)$$

Уравнение(8)
$$\rightarrow$$
 (6) \Rightarrow

$$u_2 = \frac{2m_1v_1 + (m_2 - m_1)v_2}{m_1 + m_2}.(9)$$

•
$$m_2 >> m_1$$
; $v_2 = 0 \Rightarrow u_1 = \frac{2m_2v_2 - m_2v_1}{m_2} = -v_1$,

$$u_2 = \frac{2m_1v_1 + (m_2 - 0)v_2}{m_2} = 2\frac{m_1}{m_2}v_1 \approx 0.$$

$$p_2 = m_2 u_2 = 2m_1 v_1$$
.

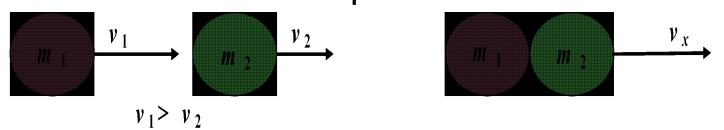
•
$$m_2 >> m_1; v_2 < 0 \Rightarrow u_1 = \frac{-2m_2v_2 - m_2v_1}{m_2} = -(2v_2 + v_1).$$

•
$$m_2 >> m_1; v_2 > 0 \Longrightarrow u_1 = 2v_2 - v_1; \quad u_1 = 0 e c \pi u \qquad v_2 = \frac{v_1}{2}.$$

$$\bullet m_2 = m_1 \Longrightarrow u_1 = v_2; u_2 = v_1.$$

При одинаковых массах происходит обмен скоростями.

Абсолютно неупругий удар — удар, при котором полная механическая энергия соударяющихся тел не сохраняется, частично переходит во внутреннюю энергию; импульс сохраняется.



При абсолютно неупругом ударе тела после удара двигаются с одинаковой скоростью.

$$m_1 v_1 + m_2 v_2 = (m_1 + m_2) v_x.(1)$$

$$\frac{m_1 v_1^2}{2} + \frac{m_2 v_2^2}{2} - \frac{(m_1 + m_2)v_x^2}{2} = Q.(2)$$

Из уравнения(1)
$$\Rightarrow v_x = \frac{m_1 v_1 + m_2 v_2}{m_1 + m_2}$$
.(3)

• Наковальня

$$m_2 >> m_1; v_2 = 0 \Rightarrow v_x = \frac{m_1 v_1 + 0}{0 + m_2} \cong 0.$$

Вся энергия переходит в теплоту или деформацию.

$$v_{x} = \frac{m_{1}v_{1} + m_{2}v_{2}}{m_{1} + m_{2}}.(3)$$

• Удар молотка по гвоздю.

$$m_1 >> m_2; v_2 = 0 \Longrightarrow v_x = v_1.$$

Вся энергия переходит в механическую энергию.