

дит какой-то обмен масс, так что после удара масса частицы M_1 стала равной \bar{M}_1 , а масса частицы M_2 стала равной \bar{M}_2 , но при этом $M_1 + M_2 = \bar{M}_1 + \bar{M}_2$, то те же самые выкладки, которые применялись выше, также могли бы применяться при выводе закона сохранения импульса. Это иллюстрируется приводимым ниже примером.

3.7. Химические реакции

Докажем, что при химической реакции, заключающейся в перегруппировке или обмене местами атомов реагирующих веществ, сохраняется полный импульс, если только выполняется закон сохранения массы. Предполагаем, что внешние силы не действуют.

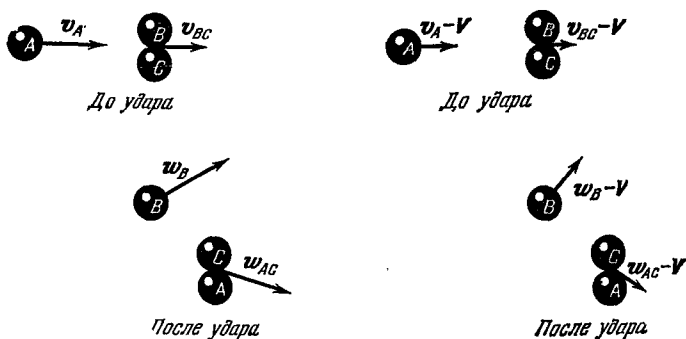


Рис. 3.16. После удара, совершающегося между атомом А и молекулой ВС, остаются атом В и молекула АС. Процесс соударения рассматривается относительно двух различных систем отсчета.

Пусть эта реакция описывается следующим уравнением:



где через ВС обозначена молекула, состоящая из атома В и атома С. В ходе реакции атом С присоединяется к атому А, образуя молекулу АС.

Определяя величины скоростей относительно какой-либо инерциальной системы отсчета, можно написать закон сохранения энергии в следующем виде:

$$\frac{1}{2} M_A v_A^2 + \frac{1}{2} (M_B + M_C) v_{BC}^2 = \frac{1}{2} M_B w_B^2 + \frac{1}{2} (M_A + M_C) w_{AC}^2 + \Delta\varepsilon. \quad (35)$$

Здесь $\Delta\varepsilon$ представляет собой сумму всех изменений энергии химических связей в молекулах, принимающих участие в реакции. В другой инерциальной системе отсчета, движущейся относительно первой со скоростью V , можно написать уравнение этого закона,

заменяя v_A на $v_A - V$ и т. д.:

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} M_A (v_A - V)^2 + \frac{1}{2} (M_B + M_C) (v_{BC} - V)^2 = \\ = \frac{1}{2} M_B (w_B - V)^2 + \frac{1}{2} (M_A + M_C) (w_{AC} - V)^2 + \Delta \epsilon. \end{aligned} \quad (36)$$

Развернув выражения для квадратов скобок, мы увидим, что уравнения (35) и (36) равносильны, если

$$M_A v_A + (M_B + M_C) v_{BC} = M_B w_B + (M_A + M_C) w_{AC}. \quad (37)$$

Это соотношение точно совпадает с формулировкой закона сохранения импульса.

Пример. Столкновение тяжелой и легкой частиц. Рассмотрим упругий удар при столкновении тяжелой частицы, имеющей массу M , с легкой частицей, масса которой равна m . Пусть до удара легкая частица была неподвижна. Начальная скорость тяжелой частицы равна $v_T = v_T \hat{x}$, а ее конечная скорость равна w_T (рис. 3.17). Если данный удар происходит так, что легкая частица начинает двигаться вперед в направлении $+\hat{x}$, то какова будет ее скорость после удара w_L ? Какая доля энергии тяжелой частицы будет потеряна ею при этом ударе?

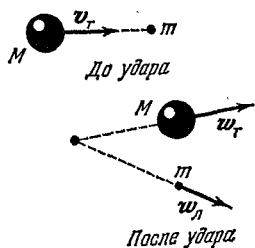


Рис. 3.17.

Согласно закону сохранения импульса, после удара конечная скорость тяжелой частицы не может иметь составляющей в направлении \hat{y} , так что

$$M v_T \hat{x} = M w_T \hat{x} + m w_L \hat{x}, \quad (38)$$

или

$$M v_T = M w_T + m w_L. \quad (39)$$

Из закона сохранения энергии следует (так как для упругого удара $\Delta \epsilon = 0$):

$$\frac{1}{2} M v_T^2 = \frac{1}{2} M w_T^2 + \frac{1}{2} m w_L^2. \quad (40)$$

Используя уравнение (39), можно переписать уравнение (40) в следующем виде:

$$\frac{1}{2} M \left(w_T^2 + \frac{2m}{M} w_T w_L + \frac{m^2}{M^2} w_L^2 \right) = \frac{1}{2} M w_T^2 + \frac{1}{2} m w_L^2. \quad (41)$$

Если $m \ll M$, то можно не учитывать в скобках слагаемое порядка m^2/M^2 , так что (41) приводится к такому соотношению:

$$m w_T w_L \cong \frac{1}{2} m w_L^2, \quad (42)$$

или

$$w_L \cong 2 w_T. \quad (43)$$

Следовательно, легкая частица начинает двигаться со скоростью, приблизительно вдвое большей, чем скорость тяжелой частицы после удара. Далее, подставляя ω_{τ} из (43) в уравнение (39), получаем

$$Mv_{\tau} \cong M\omega_{\tau} + 2m\omega_{\tau}, \quad (44)$$

или

$$\frac{\Delta v_{\tau}}{v_{\tau}} \cong \frac{v_{\tau} - \omega_{\tau}}{\omega_{\tau}} \cong \frac{2m}{M}. \quad (45)$$

Используя уравнение (45), можно определить долю энергии тяжелой частицы, потерянную при ударе:

$$\frac{\Delta \left(\frac{1}{2} M v_{\tau}^2 \right)}{\frac{1}{2} M v_{\tau}^2} = \frac{M v_{\tau} \Delta v_{\tau}}{\frac{1}{2} M v_{\tau}^2} = \frac{2 \Delta v_{\tau}}{v_{\tau}} \cong \frac{4m}{M}. \quad (46)$$

Другие примеры применения закона сохранения импульса разбираются в гл. 6.

3.8. Силы инерции

Мы знаем, что в инерциальной системе отсчета, согласно второму закону Ньютона,

$$\mathbf{F} = M \mathbf{a}_n, \quad (47)$$

где слева в уравнение входит приложенная сила \mathbf{F} , а справа через \mathbf{a}_n обозначено ускорение, наблюдаемое в инерциальной системе

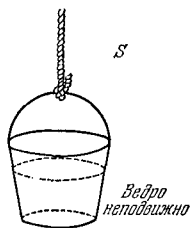


Рис. 3.18. Пример «фиктивных» сил — сил инерции, которые возникают в неинерциальных системах отсчета: когда ведро неподвижно относительно инерциальной системы отсчета S , поверхность воды плоская. Предполагается, что система S не обладает ускорением относительно удаленных звезд.

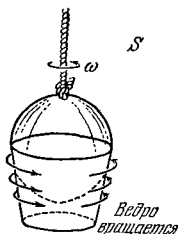


Рис. 3.19. Когда ведро вращается относительно инерциальной системы отсчета S , поверхность воды принимает форму параболоида.

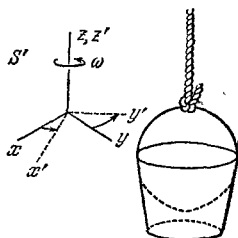


Рис. 3.20. Ведро неподвижно относительно вращающейся системы отсчета S' . Но поверхность воды все-таки имеет форму параболоида! В неинерциальной системе отсчета S' на воду действует центробежная сила инерции.

отсчета. Масса M принимается постоянной. Вектор \mathbf{a}_n снабжен индексом «и» — начальной буквой слова *инерциальный*. Мы знаем, что уравнение (47) в том виде, как оно написано, не выполняется для неинерциальной системы отсчета, например для системы отсчета,