

При изменении скорости куба на противоположную второе слагаемое меняет знак. Слагаемое это очень похоже на силу вязкого трения – она также направлена против скорости и пропорциональна ей по величине. (Если бы сила оказалась не зависящей от направления скорости, работа ее за период колебаний была бы нулевой и затухания не было бы.) Сделаем очень грубую оценку затухания. Возьмем четверть периода колебаний – от нуля до максимального отклонения от положения равновесия на s . Силу трения заменим на ее «среднее» значение, т.е. на половину от максимального значения f . Тогда работа этой силы будет равна $A = 0,5fs \approx 3 \cdot 10^{-3}$ Дж. Энергия колебаний системы в начале равна $W = ks^2/2 = 0,08$ Дж. Уменьшение амплитуды на 10% (по условию) соответствует потере 20% энергии, при потере же за четверть периода примерно 4% (это A/W) мы получим, что время заданного затухания составляет приблизительно один – полтора периода колебаний, т.е. 0,3 – 0,4 секунды. Можно сделать и более аккуратную оценку – либо решая уравнение колебаний с затуханием, либо пользуясь аналогией с колебательным контуром, содержащим катушку, конденсатор и небольшой резистор (для этого случая все формулы хорошо известны). Однако и наша оценка вполне разумна.

А.Зильберман

Ф1633. Цикл тепловой машины состоит из двух адиабат и двух изохор. Найдите КПД цикла, если известны температуры T_1 и T_2 – начальная и конечная для одной из адиабат. Рабочее тело – идеальный газ.

Пусть цикл тепловой машины $1-2-3-4-1$ состоит из адиабатического расширения $1-2$, изохорического охлаждения $2-3$, адиабатического сжатия $3-4$ и изохорического нагревания $4-1$. Введем обозначения: T_1, T_2, T_3 и T_4 – температуры в точках 1, 2, 3 и 4 соответственно. Газ получает тепло от нагревателя (Q_H) на участке $4-1$ и отдает тепло холодильнику (Q_X) на участке $2-3$. Для расчета КПД не обязательно знать уравнение адиабатического процесса, а вполне достаточно понимать, что отношение начальной и конечной температур на адиабате однозначно определяется отношением начального и конечного объемов. Отсюда следует, что $T_1:T_2 = T_4:T_3$. Запишем теперь выражение для КПД цикла:

$$\eta = \frac{A}{Q_H} = \frac{Q_H - Q_X}{Q_H}.$$

Найдем количество теплоты, полученное газом на участке $4-1$. В этом процессе газ работы не совершает, а полученное тепло идет целиком на повышение внутренней энергии газа, поэтому $Q_H = U_1 - U_4 = \nu C_V (T_1 - T_4)$. Аналогично, переданное холодильнику количество теплоты равно $Q_X = U_2 - U_3 = \nu C_V (T_2 - T_3)$. Тогда для искомого КПД получим

$$\begin{aligned} \eta &= \frac{(T_1 - T_4) - (T_2 - T_3)}{T_1 - T_4} = 1 - \frac{T_2 - T_3}{T_1 - T_4} = \\ &= 1 - \frac{T_2(1 - T_3/T_2)}{T_1(1 - T_4/T_1)} = 1 - \frac{T_2}{T_1}. \end{aligned}$$

Примечание: обратите внимание на то, что, хотя это выражение и напоминает внешне известную формулу для КПД идеальной тепловой машины, температуры в нашем случае совсем не те – в известную формулу подставляют температуры холодильника и нагревателя.

А.Зильберман

Ф1634. В распоряжении физика есть два тепловых резервуара – очень горячий с температурой $+200^\circ\text{C}$ и просто горячий с температурой $+70^\circ\text{C}$. Окружающая среда имеет постоянную температуру $+20^\circ\text{C}$. Физика велено сообщить очень горячему телу количество теплоты 1000 Дж и просто горячему – количество теплоты 2000 Дж. Какую минимальную механическую работу ему придется для этого совершить? Теплоемкости горячего и очень горячего тел можно считать очень большими.

Передавать тепло от холодного тела к горячему позволяет так называемая обращенная тепловая машина. Она использует обычный тепловой цикл, но он проводится в обратном направлении, т.е. при контакте с горячим телом (нагревателем) рабочее тело не расширяется, совершая работу, а сжимается и при этом тепло перетекает в нагреватель, при контакте же с холодным телом (холодильником) рабочее тело расширяется и при этом тепло отнимается от холодильника. Если в качестве такой машины использовать идеальную тепловую машину, обратив ее цикл, то для перекачки заданной порции тепла между данными горячим и холодным телами потребуется минимальная работа. Итак, мы используем обращенную идеальную тепловую машину, коэффициент полезного действия которой (в прямом цикле) нам известен:

$$\eta = \frac{A}{Q_H} = \frac{T_H - T_X}{T_H}.$$

Такое же соотношение между затраченной работой и количеством теплоты, переданным горячему телу, получится и в обращенном цикле. Осталось решить, сколько тепла очень горячее тело должно получить от холодного тела, а сколько – от горячего. И хотя ответ очевиден, проведем расчет. Обозначим количество теплоты, которое мы передадим непосредственно от холодного ($T_3 = 293\text{ K}$) к очень горячему ($T_1 = 473\text{ K}$) телу буквой Q , тогда от горячего ($T_2 = 343\text{ K}$) останется передать $Q_1 - Q$ тепла, где $Q_1 = 1000$ Дж. На все это понадобится работа

$$A_1 + A_2 = \frac{Q(T_1 - T_3)}{T_1} + \frac{(Q_1 - Q)(T_1 - T_2)}{T_1}.$$

Осталось найти количество теплоты, которое нужно передать от холодного тела горячему. При передаче $Q_1 - Q$ тепла очень горячему телу горячее «потеряло» только $(Q_1 - Q)T_2/T_1$ – остальное дала совершенная при этом работа. Значит, нужно еще сообщить количество теплоты $Q_2 + (Q_1 - Q)T_2/T_1$, где $Q_2 = 2000$ Дж. При этом необходимо совершить работу

$$A_3 = \left(Q_2 + \frac{(Q_1 - Q)T_2}{T_1} \right) \frac{T_2 - T_3}{T_2}.$$

Складывая рассчитанные величины работ, получаем