Вопрос по выбору

Пусть есть поршень, который находится в термостате с температурой T_0 и с бесконечной теплоемкостью.

Поставим вопрос: **возможно ли построить тепловой двигатель**, **имея один источник** тепла?

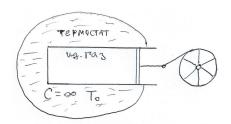


Рис. 1. Поршень в термостате

Тогда на PV-диаграмме можно изобразить только изотерму. Если мы будем двигаться вдоль

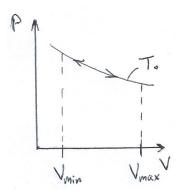


Рис. 2. *PV*-диаграмма

по изотерме «вперед–назад», то полезная работа будет равна нулю, т.е. смысла в такой машине нет.

Что же можно сделать еще? Если наш поршень находится в адиабатической оболочке, то мы можем «бегать» по адиабате, для чего нужно совершать достаточно быстрые движения поршнем. В нашем же случае попытаемся построить такой процесс, который был бы чем-то средним между

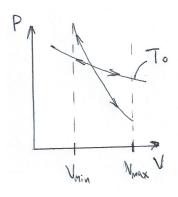


Рис. 3. *PV*-диаграмма

изотермой и адиабатой. Тогда нужно двигать поршень не бесконечно медленно (т.е. «бегать» не по изотерме), а немного быстрее, но не так быстро, чтобы попасть на адиабату. Тогда будет существовать теплообмен между идеальным газом и термостатом. При этом, будем утверждать, что газ в каждый момент времени будет достаточно отрелаксированным.

Для того, чтобы построить такой процесс, найдем зависимость $\Delta P = \Delta P(Q, \Delta V)$.

Запишем первое начало термодинамики в приращениях:

$$C_V \Delta T = Q - P \Delta V, \tag{1}$$

где C_V — теплоемкость газа при постоянном объеме, ΔT — малые изменения температуры, ΔV — малые изменения объема, Q — тепло, P — давление газа.

Запишем уравнение состояния идеального газа для 1 моля в приращениях:

$$P\Delta V + V\Delta P = R\Delta T. \tag{2}$$

Решая систему из этих уравнений, получим:

$$\Delta P = \frac{R}{VC_V}Q - \frac{\gamma P}{V}\Delta V, \qquad (3)$$

где γ — показатель адиабаты.

Т.о. мы получили зависимость изменения давления идеального газа, который совершает работу $P\Delta V$ и обменивается теплом Q с термостатом. Заметим, что при Q=0 получаем $\Delta P_{\rm ag}=-\frac{\gamma P}{V}\,\Delta V$ — изменение давления в адиабатическом процессе. Тогда запишем уравнение (3) в кратком виде:

$$\Delta P = \frac{R}{VC_V}Q + \Delta P_{\text{ag}}.$$
 (4)

Построим PV-диаграммы (рис. 4).

Рассмотрим два случая:

I.
$$Q > 0$$
, т.е. $T_r < T_0$ (слева);

II.
$$Q < 0$$
, T.E. $T_r > T_0$ (справа).

На диаграммах пунктиром изображено семейство адиабат, изотерма с температурой T_0 .

- I. 1) Рассмотрим расширение газа по адиабате $(1 \to 2)$. Q > 0, $\Delta P_{\rm ag} < 0$, отсюда в соответствии с формулой $(4) |\Delta P| < |\Delta P_{\rm ag}|$. Таким образом, мы будем наблюдать «загибание процесса» $(1 \to 2'$ или $1 \to 2'')$.
 - 2) Рассмотрим сжатие газа по адиабате $(1 \to 2)$. Q > 0, $\Delta P_{\rm ag} > 0$, отсюда в соответствии с формулой $(4) |\Delta P| > |\Delta P_{\rm ag}|$. Таким образом, наклон графика процесса выглядит «круче», чем в адиабатическом процессе $(1 \to 2'$ или $1 \to 2''$).

Можно наблюдать, что добавка теплоты Q приближает процесс к изотерме T_0 .

II. 1) Рассмотрим расширение газа по адиабате $(1 \to 2)$. Q < 0, $\Delta P_{\rm ag} < 0$, отсюда в соответствии с формулой $(4) |\Delta P| > |\Delta P_{\rm ag}|$. Таким образом, процесс «будет идти» стремительнее $(1 \to 2')$.

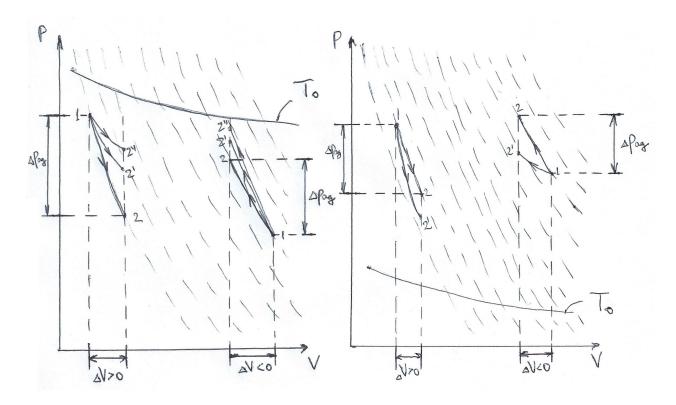


Рис. 4. *PV*-диаграмма

2) Рассмотрим сжатие газа по адиабате $(1 \to 2)$. Q < 0, $\Delta P_{\rm ag} > 0$, отсюда в соответствии с формулой $(4) |\Delta P| < |\Delta P_{\rm ag}|$. Таким образом, процесс «будет идти» менее «круто» $(1 \to 2')$.

В итоге получаем, что все процессы стремятся к изотерме T_0 .

А теперь попробуем построить круговой процесс.

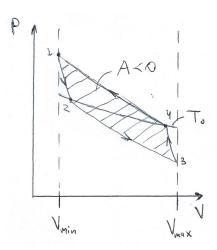


Рис. 5. Круговой процесс

Таким образом, *мы получили ход против часовой стрелки* (A < 0), причем этот *процесс необратим*. Обратного хода быть не может, т.к. есть теплообмен газа и резервуара.

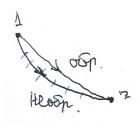
Заметим, что чем медленнее будем двигаться, там «уже» будет картинка, т.е. мы приближаемся к изотерме. Чем быстрее будем двигаться, тем картинка «шире», т.е. процесс приближается к адиабатическому.

Мы получили утилизатор работы.

Вывод: имея один тепловой резервуар, нельзя построить тепловую машину, но можно построить утилизатор работы.

Отсюда легко получить неравенство Клаузиуса:

Пусть мы имеем один тепловой резервуар. Газ можно перевести из состояния 1 в состояние 2 двумя способами: обратимым и необратимым.



$$\delta Q^{\rm ho6} = dU + \delta A^{\rm ho6}$$

$$\delta Q^{\rm o6} = dU + \delta A^{\rm o6}$$

Из этого можно получить круговой процесс путем обращения обратимого процесса. Тогда:

$$\delta Q=\delta Q^{
m ho6}-\delta Q^{
m o6}=\delta A^{
m ho6}-\delta A^{
m o6}\leqslant 0$$
 — по доказанному
$$\delta Q^{
m ho6}\leqslant\delta Q^{
m o6}=TdS$$

$$dS\geqslant \frac{\delta Q^{
m ho6}}{T}$$

$$0=\oint dS\geqslant \oint \frac{\delta Q^{
m ho6}}{T}$$

$$\boxed{\oint \frac{\delta Q^{\text{\tiny Ho6}}}{T} \leqslant 0} - \text{неравенство Клаузиуса.}$$

Отсюда следует, что в необратимых адиабатически—изолированных процессах энтропия не убывает — закон возрастания энтропии:

$$dS \geqslant \frac{\delta Q^{\text{Ho6}}}{T} = 0 \Rightarrow dS \geqslant 0.$$