

Закон сохранения энергии для одноатомного идеального газа

А. ШЕРОНОВ

ВО ВСЕХ ТЕПЛОВЫХ ПРОЦЕССАХ выполняется закон сохранения энергии, или первый закон (первое начало) термодинамики, который удобно записывать в виде

$$Q = \Delta U + A.$$

Здесь Q – подведенное количество теплоты, A – совершенная термодинамической системой работа и ΔU – изменение внутренней энергии системы.

Внутренняя энергия является функцией состояния термодинамической системы и для идеального газа зависит только от его температуры T . Для одного моля одноатомного газа она равна $U = 3/2 RT$ (где R – универсальная газовая постоянная). Любое (как бесконечно малое, так и конечное по величине) изменение внутренней энергии определяется лишь разностью температур конечного и начального состояний:

$$\Delta U = \frac{3}{2} R \Delta T$$

и не зависит от способа перехода из начального состояния в конечное. Это остается справедливым и в том случае, когда газ переводится из начального равновесного состояния в конечное равновесное состояние в результате неравновесного необратимого процесса.

Напротив, работа A , которая совершается газом за счет подведенного тепла или изменения его внутренней энергии, зависит от пути перехода между двумя равновесными состояниями. Элементарная работа ΔA в любом обратимом процессе по определению равна произведению давления p на малое изменение объема газа ΔV в двух соседних равновесных состояниях этого процесса: $\Delta A = p \Delta V$.

При конечном изменении объема от V_1 до V_2 в обратимом процессе работа газа численно равна площади под кривой зависимости его давления от объема $p(V)$, ограниченной изохорами V_1 и V_2 , т.е.

$$A = \int_{V_1}^{V_2} p(V) dV.$$

В задачах на расчет тепловых процессов с идеальным газом полезным оказывается введение понятия теплоемкости C газа в данном процессе:

$$\Delta Q = C \Delta T,$$

где ΔT – малое изменение температуры газа при подведении к нему малого количества теплоты ΔQ . Заметим, что введенная таким образом теплоемкость зависит от вида процесса $p(V)$ и может менять свою величину и даже знак в ходе этого процесса.

Напомним теперь основные характеристики часто встречающихся процессов.

В изохорическом процессе нагрева или охлаждения газа работа газом (или внешними силами) не производится. Поэтому подведенное (или отведенное) количество теплоты Q равно изменению внутренней энергии газа: $Q = \Delta U = 3/2 R \Delta T$ (для одного моля газа). Это соотношение оказывается верным для любого изменения температуры газа – как малого, так и конечного, поэтому соответствующая изохорическому процессу теплоемкость оказывается постоянной и для одного моля газа равной $3/2 R$. Она называется молярной теплоемкостью при постоянном объеме и обозначается C_V . Таким образом,

$$C_V = \frac{3}{2} R,$$

а внутренняя энергия идеального одноатомного газа оказывается равной

$$U = \frac{3}{2} RT = C_V T.$$

В адиабатическом процессе тепло к газу не подводится и не отводится от него. Работа газом (или над ним) совершается за счет изменения его внутренней энергии: $A = -\Delta U = -3/2 R(T_2 - T_1)$, где T_2 и T_1 – температуры в конечном и начальном состояниях. Это оказывается верным как для малого, так и для конечного изменения температуры газа, поэтому в адиабатическом процессе для элементарной работы имеет место равенство

$$\Delta A = p \Delta V = -C_V \Delta T,$$

где ΔV и ΔT – малые, по сравнению с первоначальными значениями, изменения объема и температуры газа. Теплоемкость в адиабатическом процессе, очевидно, равна нулю ($\Delta Q = C \Delta T = 0$).

В изотермическом процессе подвода или отвода тепла внутренняя энергия газа не изменяется. При расширении одного моля газа от объема V_1 до объема V_2 газ совершает работу, которую можно найти, воспользовавшись уравнением состояния газа $pV = RT$:

$$A = \int_{V_1}^{V_2} p(V) dV = \int_{V_1}^{V_2} \frac{RT}{V} dV = RT \ln \frac{V_2}{V_1}.$$

По закону сохранения энергии, подведенное к газу количество теплоты равно совершенной газом работе:

$$Q = A.$$

При расширении газа $A > 0$, при сжатии $A < 0$ (работа совершается внешними силами, тепло от газа отводится). Так как температура газа не изменяется ($\Delta T = 0$), теплоемкость газа в изотермическом процессе оказывается бесконечно большой.

В изобарическом процессе нагрева с постоянным давлением $p = p_0$ работа одного моля газа при расширении от объема V_1 до объема V_2 равна

$$A = p_0(V_2 - V_1) = R(T_2 - T_1).$$

Подведенное количество теплоты Q идет на совершение работы и на увеличение $\Delta U = C_V(T_2 - T_1)$ внутренней энергии газа. Для нахождения теплоемкости C_p в изобарическом процессе воспользуемся уравнением процесса $p = p_0$ и уравнением состояния $pV = RT$:

$$\begin{aligned} \Delta Q = C_p \Delta T = \Delta U + p \Delta V = \\ = C_V \Delta T + R \Delta T = (C_V + R) \Delta T. \end{aligned}$$

Отсюда получаем, что теплоемкость при постоянном давлении постоянна и для одного моля газа равна

$$C_p = C_v + R = \frac{5}{2}R.$$

Напомним также определение КПД тепловой машины, работающей по замкнутому циклу, в результате которого внутренняя энергия газа (рабочего тела) не изменяется. По закону сохранения энергии, работа газа в замкнутом цикле A равна разности количества теплоты Q_1 , подведенного к газу, и количества теплоты Q_2 , отведенного от него. КПД цикла называется отношение

$$\eta = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = \frac{A}{Q_1}.$$

Еще раз подчеркнем, что для нахождения правильного значения КПД необходимо подсчитать тепло, подведенное на *всех участках* процессов, составляющих цикл. Так например, в изохорических процессах работа газом не производится, однако тепло подводится или отводится. В задачах могут также встречаться внешне простые участки зависимости $p(V)$, в ходе которых тепло как отводится, так и подводится. Если для такого участка найти «итоговое» подведенное или отведенное тепло, то при подсчете КПД может возникнуть ошибка. Отметим, наконец, что только для цикла Карно, состоящего из двух изотерм с температурами нагревателя T_1 и холодильника T_2 , на которых, соответственно, подводится количество теплоты Q_1 и отводится Q_2 , и двух адиабат, КПД может быть записан в виде

$$\eta = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = \frac{T_1 - T_2}{T_1}.$$

Разберем теперь некоторые конкретные задачи на тепловые процессы с участием одноатомного идеального газа.

Задача 1. Сравните работы, количества теплоты и теплоемкости 1 моля идеального газа при переходе между двумя изотермами с температурами T_1 и T_2 в изобарическом про-

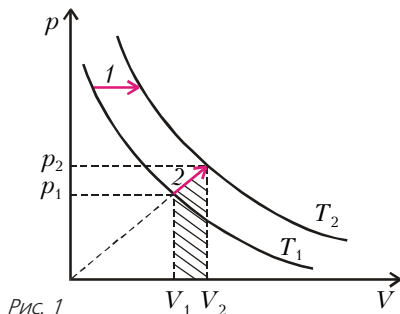


Рис. 1

цессе 1 и в процессе 2 с прямой пропорциональной зависимостью давления от объема (рис.1).

Для изобары 1 мы имеем:

$$A_1 = R(T_2 - T_1),$$

$$\Delta U_1 = \frac{3}{2}R(T_2 - T_1),$$

$$Q_1 = \Delta U_1 + A = \frac{5}{2}R(T_2 - T_1).$$

Для процесса 2 (на диаграмме p - V прямая проходит через начало координат) работа равна площади заштрихованной трапеции:

$$\begin{aligned} A &= \frac{p_1 + p_2}{2}(V_2 - V_1) = \\ &= \frac{p_2 V_2 - p_1 V_1}{2} = \frac{R}{2}(T_2 - T_1). \end{aligned}$$

Изменение внутренней энергии в этом процессе такое же, как в предыдущем:

$$\Delta U_2 = \Delta U_1 = \frac{3}{2}R(T_2 - T_1),$$

а количество теплоты, подведенное на участке 2, равно

$$Q_2 = A_2 + \Delta U_2 = 2R(T_2 - T_1).$$

Как видно, в обоих процессах работа и подведенное количество теплоты определяются лишь разностью температур конечного и начального состояний газа. Следовательно, теплоемкости в процессах остаются постоянными и равными, соответственно,

$$C_1 = \frac{5}{2}R, \quad C_2 = 2R.$$

При этом, независимо от начального давления для изобары и от наклона прямой в переходе с прямой пропорциональной зависимостью давления от объема, работы перехода между двумя изотермами отличаются в 2 раза, а теплоемкости – в $5/4$ раза.

Задача 2. Сравните работы и количества теплоты, подведенные к 1 молю газа, в процессе 1 изотермического расширения газа от объема V_1 до V_2 и в процессе 2 перехода между этими состояниями с линейной зависимостью давления от объема (рис.2).

Для процесса 1 имеем:

$$A_1 = RT \ln \frac{V_2}{V_1},$$

$$Q_1 = A_1.$$

Для процесса 2 работа равна площади соответствующей трапеции:

$$A_2 = \frac{p_1 + p_2}{2}(V_2 - V_1),$$

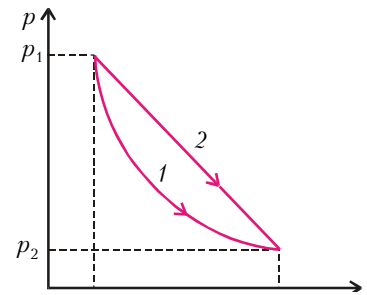


Рис. 2

или, если ввести обозначение $V_2/V_1 = \alpha$ и воспользоваться уравнением изотермы $p_1 V_1 = p_2 V_2 = RT$,

$$A_2 = \frac{p_1 V_2 - p_2 V_1}{2} = RT \frac{\alpha^2 - 1}{2\alpha}.$$

Внутренняя энергия в процессе 2, как и в процессе 1, не изменилась, поэтому по закону сохранения энергии можно утверждать, что газу было передано количество теплоты

$$Q_2 = A_2.$$

Итак, для обоих процессов работа определяется отношением конечного и начального объемов.

Отметим, что для процесса 2 теплоемкость не остается постоянной, более того – она меняет знак в ходе процесса от положительного к отрицательному. Это означает, что сначала тепло подводится, а затем отводится.

Задача 3. Вершины замкнутого цикла, состоящего из четырех участков линейной зависимости давления от объема, лежат на двух изотермах с известными температурами T_1 и T_2

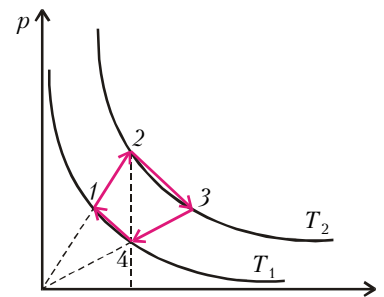


Рис. 3

(рис.3). Прямые 1–2 и 3–4 проходят через начало координат, объемы V_2 и V_4 равны. Найдите работу одного моля газа в замкнутом цикле.

Работы на участках 1–2 и 3–4 одинаковы по величине (см., например, задачу 1). Поэтому работа в цикле равна

$$A = A_{23} - A_{41}.$$

При этом

$$A_{23} = RT_2 \frac{(V_3/V_2)^2 - 1}{2V_3/V_2} =$$

$$= RT_2 \frac{(V_3/V_4)^2 - 1}{2V_3/V_4} = RT_2 \frac{T_2/T_1 - 1}{2\sqrt{T_2}/\sqrt{T_1}}$$

(по условию $p_3/V_3 = p_4/V_4$, следовательно, $T_1/V_4^2 = T_2/V_3^2$) и, аналогично,

$$A_{41} = RT_1 \frac{T_2/T_1 - 1}{2\sqrt{T_2}/\sqrt{T_1}}.$$

Окончательно работа в цикле 1–2–3–4–1 равна

$$A = \frac{R(T_2 - T_1)^2}{2\sqrt{T_2}T_1}.$$

Задача 4. Моль гелия из начального состояния с температурой $T = 300$ К расширяется в адиабатическом процессе так, что относительное изменение его давления составило $\Delta p/p = 1/120$. Найдите работу, совершенную газом, если относительные изменения его температуры и объема оказались также малыми.

По условию, изменение объема газа мало, поэтому для адиабатического процесса элементарная работа равна

$$A = p\Delta V = -C_V \Delta T.$$

Изменения давления Δp , объема ΔV и температуры ΔT связаны уравнением состояния

$$(p + \Delta p)(V + \Delta V) = R(T + \Delta T).$$

Пренебрегая произведением малых величин $\Delta p\Delta V$, находим

$$p\Delta V + V\Delta p = R\Delta T.$$

Исключим из последнего равенства $V\Delta p$ с помощью уравнения состояния:

$$V\Delta p = \frac{pV}{p} \Delta p = RT \frac{\Delta p}{p}$$

и воспользуемся выражением для работы:

$$A + RT \frac{\Delta p}{p} = \frac{R}{C_V} C_V \Delta T = -\frac{R}{C_V} A.$$

Окончательно получаем

$$A = \frac{C_V}{C_V + R} RT \frac{\Delta p}{p} = 12,5 \text{ Дж}.$$

(Читатель, знакомый с уравнением адиабаты для идеального газа, результат может получить с помощью этого уравнения и уравнения состояния.)

Задача 5. Один моль одноатомного газа расширяется в изотермическом процессе 1–2, совершая работу A_{12} . Затем газ охлаждается в изобарическом процессе 2–3 и, наконец, в адиа-

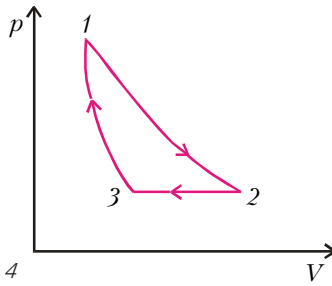


Рис. 4

батическом процессе 3–1 возвращается в исходное состояние (рис.4). Какую работу совершил газ в замкнутом цикле, если разность максимальной и минимальной температур в нем составила ΔT ?

Максимальная и минимальная температуры газа в цикле достигаются в адиабатическом процессе, так что $\Delta T = T_1 - T_3$. В адиабатическом процессе тепло к газу не подводится и не отводится от него, поэтому работа в цикле равна разности подведенного количества теплоты Q_{12} и отведенного Q_{23} . В изотермическом процессе подведенное количество теплоты равно совершенной газом работе:

$$Q_{12} = A_{12},$$

в изобарическом процессе отведенное количество теплоты составляет

$$Q_{23} = (C_V + R)(T_2 - T_3) = (C_V + R)\Delta T.$$

Итак, работа в цикле равна

$$A = A_{12} - (C_V + R)\Delta T = A_{12} - \frac{5}{2} R \Delta T.$$

Этот же результат можно получить, подсчитав алгебраическую сумму работ газа на всех трех участках цикла (в чем читатель может убедиться самостоятельно).

Задача 6. Моль гелия из начального состояния 1 с температурой $T_1 = 100$ К, расширяясь через турбину в пустой сосуд, совершает некоторую работу и переходит в равновесное состояние 2. Этот процесс происходит без подвода либо отвода тепла. Затем газ сжимают в процессе 2–3 линейной зависимости давления от объема и, наконец, по изохоре 3–1 возвращают в исходное состояние

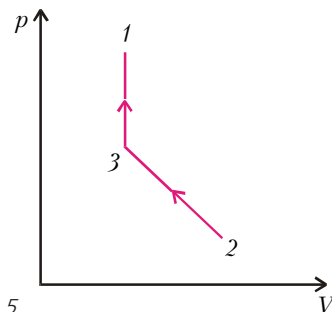


Рис. 5

(рис.5). Найдите работу, совершенную газом при расширении через турбину в переходе 1–2, если в процессах 2–3 и 3–1 к газу в итоге было подведено количество теплоты $Q = 72$ Дж. Известно, что $T_2 = T_3$ и $V_2/V_3 = 3$.

Хотя процесс расширения 1–2 через турбину необратим, но, если начальное и конечное состояния равновесны, по закону сохранения энергии можно утверждать, что работа, совершенная в этом процессе, равна изменению внутренней энергии газа:

$$A_{12} = -C_V(T_2 - T_1) = C_V(T_1 - T_2).$$

На участке сжатия 2–3 теплоемкость не остается постоянной, однако внутренняя энергия газа не изменяется ($T_2 = T_3$). Поэтому итоговое отведенное на этом участке количество теплоты численно равно работе сжатия:

$$Q_{23} = RT_2 \frac{(V_2/V_3)^2 - 1}{2V_2/V_3}$$

(см., например, задачу 2). Чтобы упростить дальнейшие выкладки, подставим отношение объемов $V_2/V_3 = 3$:

$$Q_{23} = \frac{4}{3} RT_2.$$

На участке изохорического нагрева 3–1 к газу подводится количество теплоты

$$Q_{31} = C_V(T_1 - T_3) = C_V(T_1 - T_2).$$

По условию,

$$Q = Q_{31} - Q_{23} = \frac{3}{2} R(T_1 - T_2) - \frac{4}{3} RT_2,$$

откуда находим

$$RT_2 = \frac{9}{17} RT_1 - \frac{6}{17} Q.$$

Окончательно для работы расширения через турбину имеем

$$A_{12} = \frac{3}{2} R(T_1 - T_2) =$$

$$= \frac{12}{17} RT_1 + \frac{9}{17} Q \approx 625 \text{ Дж}.$$

Задача 7. Найдите КПД цикла 1–2–3–1, проведенного с одним молем одноатомного газа и состоящего из участка линейной зависимости давления от объема (прямая 1–2 проходит через начало координат диаграммы p - V), изохоры 2–3 и изобары 3–1 (рис.6). Известно, что $p_2 = 2p_1 = 2p_0$, $V_3 = V_2 = 2V_1 = 2V_0$.

Тепло подводится на участке 1–2, где теплоемкость постоянна и равна $2R$ (см., например, задачу 1):

$$Q_1 = Q_{12} = 2R(T_2 - T_1) = 6p_0V_0.$$

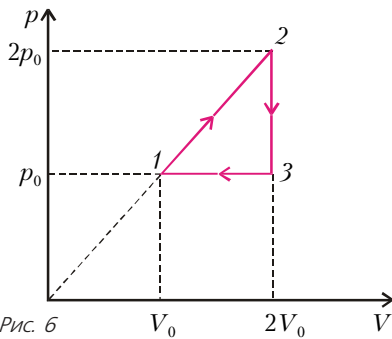


Рис. 6

Тепло отводится на изохоре 2–3:

$$Q_{23} = C_V(T_2 - T_3) = 3p_0V_0$$

и на изобаре 3–1:

$$Q_{31} = (C_V + R)(T_3 - T_1) = \frac{5}{2}p_0V_0.$$

Суммарное отведенное тепло равно

$$Q_2 = Q_{23} + Q_{31} = \frac{11}{2}p_0V_0,$$

работа в цикле составляет

$$A = Q_1 - Q_2 = \frac{1}{2}p_0V_0$$

(этот результат очевиден, так как работа в цикле – это площадь прямоугольного треугольника 1 2 3 с катетами p_0 и V_0), а КПД цикла равен

$$\eta = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = \frac{A}{Q_1} = \frac{1}{12}.$$

Отметим, что при решении этой задачи (и других подобных) абитуриенты часто приводят «очевидный» ответ $\eta = 1/3$. Трактуются это как отношение «полезной» работы в цикле $A = p_0V_0/2$ к «затраченной» на участке 1–2 работе $A_{12} = 3/2 p_0V_0$. При таком «решении», очевидно, неверно подсчитано подведенное в цикле тепло Q_1 .

Задача 8. В замкнутом цикле, состоящем из изотермы 1–2, изохоры 2–3 и адиабаты 3–1 (рис.7), КПД равен η , а разность максимальной и минимальной температур равна ΔT . Найдите работу расширения в изотермическом процессе, если рабочее тело – моль гелия.

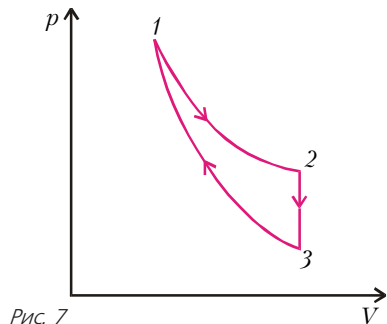


Рис. 7

Тепло в цикле подводится на изотерме:

$$Q_1 = Q_{12} = A_{12},$$

а отводится на изохоре:

$$Q_2 = Q_{23} = C_V(T_2 - T_3) = C_V\Delta T.$$

КПД цикла равен

$$\eta = \frac{Q_1 - Q_2}{Q_1} = 1 - \frac{C_V\Delta T}{A_{12}},$$

откуда

$$A_{12} = \frac{3/2 R \Delta T}{1 - \eta}.$$

Заметим, что это один из немногих примеров, когда КПД равен отношению работы в цикле (полезной работы, равной площади фигуры внутри кривых, образующих цикл) к работе на изотерме (затраченной работе, равной площади под кривой изотермического процесса). Читателю предоставляется самостоятельно понять, почему при неправильном определении КПД получается правильный результат, а также придумать хотя бы еще один цикл, обладающий таким же свойством.

Задача 9. КПД цикла 1–2–3–1 (рис.8), где 1–2 – изохора, 2–3 – изобара и 3–1 – участок линейной зависимости давления от объема (на диаграмме p – V – это прямая с произвольным положительным наклоном), равен η_1 . Найдите КПД цикла 1–3–4–1, в котором 3–4 – изохора, 4–1 –

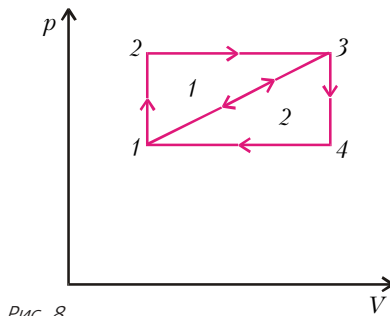


Рис. 8

– изобара. Рабочее тело в обоих случаях – моль гелия.

В цикле 1–2–3–1 тепло Q_2 отводится на участке 3–1. Хотя теплоемкость в этом процессе и не остается постоянной, но можно показать, что она не меняет знака. С другой стороны, температура в этом процессе является монотонной функцией объема. Поэтому для цикла 1–2–3–1 тепло на участке 3–1 только отводится, а, соответственно, для цикла 1–3–4–1 – только подводится. Работа в рассматриваемых циклах одна и та же. Обозначив ее через A , для первого цикла имеем

$$\eta_1 = \frac{A}{Q_1} = \frac{A}{A + Q_2},$$

где Q_1 – количество теплоты, подведенное на изохоре 1–2 и на изобаре 2–3. Аналогично, для второго цикла тепло подводится на участке 1–3 в количестве Q_2 , поэтому

$$\eta_2 = \frac{A}{Q_2} = \frac{\eta_1}{1 - \eta_1}.$$

Упражнения

1. Моль гелия расширяется в процессе $p^2V = \text{const}$ так, что изменение его температуры равно $\Delta T = 0,3$ К. Какую работу совершил газ, если известно, что относительные изменения его давления $\Delta p/p$, объема $\Delta V/V$ и температуры $\Delta T/T$ оказались малыми.

2. Моль гелия совершает работу A в замкнутом цикле, состоящем из изобары 1–2, изохоры 2–3 и адиабаты 3–1 (рис.9). Сколько тепла было подведено к газу в изобарическом процессе, если

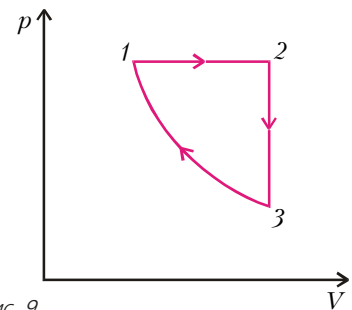


Рис. 9

разность максимальной и минимальной температур газа в цикле составила ΔT ?

3. Моль гелия из начального состояния 1 с температурой $T_1 = 100$ К, расширяясь через турбину в пустой сосуд, совершает некоторую работу и переходит в состояние 2. Этот переход происходит без подвода или отвода тепла. Затем газ сжимают в двух процессах, возвращая его в исходное состояние. Сначала сжатие происходит в процессе 2–3 с линейной зависимостью давления от объема, а затем – в адиабатическом процессе 3–1 (рис.10). Найдите работу, совершенную газом при расширении через

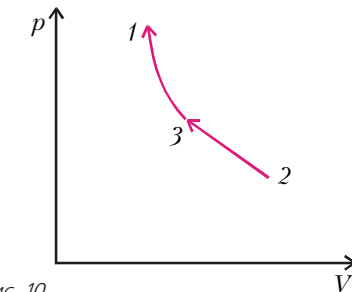


Рис. 10

турбину в переходе 1–2, если в процессе сжатия 2–3–1 над газом была совершена работа $A = 1090$ Дж. Известно, что $T_2 = T_3$, $V_2/V_3 = 2$.

4. В цикле 1–3–4–1 (см. рис.8) КПД равен η . Чему равен КПД цикла 1–2–3–4–1?