# 2. Второе начало термодинамики

Энтропия S как функция равновесного состояния термодинамической системы вводится на основе равенства Клаузиуса

$$\iint_{o\delta p} \frac{\delta Q}{T} = 0$$

для обратимых круговых процессов. Здесь  $\delta Q$  - количество теплоты, которое получает ( $\delta Q > 0$ ) или отдает ( $\delta Q < 0$ ) система на бесконечно малом участке кругового процесса при температуре Т.

Согласно определению разность энтропии  $S_2 - S_1$  в равновесных состояниях 1 и 2 описываются выражением

$$S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{\delta Q}{T} .$$

Интеграл в правой части вычисляется для любого обратимого процесса, переводящего систему из равновесного состояния 1 в равновесное состояние 2. С помощью первого начала термодинамики интеграл в правой части можно переписать следующим образом

$$S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{dU}{T} + \int_1^2 \frac{p}{T} dV$$
,

где U - внутренняя энергия системы, p - давление и V - объём.

В классической термодинамике определяется только разность энтропии произвольных равновесных состояний, поэтому равновесного состояния задана с точностью до постоянной. Размерность энтропии в СИ Дж/К.

### Задача №4

Определить изменение  $\Delta S_{\mu}$  энтропии 1 моля идеального газа при 1) изохорном, 2) изобарном, 3) изотермическом и 4) адиабатном процессах.

### Решение

Задача решается на основе определения энтропии 
$$S_2 - S_1 = \int\limits_1^2 \frac{\delta Q}{T} = \int\limits_1^2 \frac{dU}{T} + \int\limits_1^2 \frac{p}{T} dV \ , \tag{4.1}$$

уравнение Клапейрона - Менделеева для 1 моля идеального газа

$$pV = RT \tag{4.2}$$

и формулы, описывающей внутреннюю энергию 1 моля одноатомного идеального газа,

$$U_{\mu} = C_{\nu V} T , \qquad (4.3)$$

где  $C_{\mu V} = 3R/2$  — молярная теплоёмкость идеального газа при постоянном объёме.

Изохорный процесс V = const. Из (4.1) и (4.3) следует, что 1)

$$\Delta S_{\mu} = S_{\mu 2} - S_{\mu 1} = \int_{1}^{2} \frac{dU_{\mu}}{T} = \int_{T}^{T_{2}} C_{\mu V} \frac{dT}{T} = C_{\mu V} \int_{T}^{T_{2}} \frac{dT}{T} = \frac{3}{2} R \ln \frac{T_{2}}{T_{1}} , \qquad (4.4)$$

где  $T_i$  – температура газа в i-ом состоянии, i=1,2, ...

2) Изобарный процесс p = const. Согласно (4.1) - (4.3)

$$\Delta S_{\mu} = \int_{T_{1}}^{T_{2}} C_{\mu V} \frac{dT}{T} + p \int_{V_{1}}^{V_{2}} \frac{dV}{T} = C_{\mu V} \ln \frac{T_{2}}{T_{1}} + R \int_{T_{1}}^{T_{2}} \frac{dT}{T} = C_{\mu V} \ln \frac{T_{2}}{T_{1}} + R \ln \frac{T_{2}}{T_{1}} =$$

$$= (C_{\mu V} + R) \ln \frac{T_{2}}{T_{1}} = C_{\mu p} \ln \frac{T_{2}}{T_{1}} = \frac{5}{2} R \ln \frac{T_{2}}{T_{1}}.$$
(4.5)

Здесь  $C_{\mu p}$  – молярная теплоёмкость идеального газа при постоянном давлении. В преобразованиях (4.5) использовано соотношение

$$dV = \frac{R}{p}dT ,$$

которое получается для изобарного процесса из уравнения Клапейрона – Менделеева (4.2).

3) Изотермический процесс T = const. Используя (4.1) и (4.2), находим

$$\Delta S_{\mu} = \int_{V_1}^{V_2} \frac{p}{T} dV = \int_{V_1}^{V_2} \frac{RT}{V} dV = RT \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} = RT \ln \frac{V_2}{V_1} , \qquad (4.6)$$

где T - температура изотермического процесса и  $V_i$  — объем газа в i-ом состоянии , i=1,2 .

4) Адиабатный процесс  $\delta Q = 0$ . По определению энтропии и адиабатного процесса

$$\Delta S_{\mu} = \int_{1}^{2} \frac{\delta Q}{T} = 0 .$$

Otbet: 1)  $\Delta S_{\mu} = \frac{3}{2} R \ln \frac{T_2}{T_1}$ , 2)  $\Delta S_{\mu} = \frac{5}{2} R \ln \frac{T_2}{T_1}$ , 3)  $\Delta S_{\mu} = RT \ln \frac{V_2}{V_1}$ , 4)  $\Delta S_{\mu} = 0$ .

## Задача №5

Определить изменение  $\Delta S$  энтропии 1 моля вещества при 1) плавлении, если удельная теплота плавления  $\lambda$ , температура плавления  $T_{\lambda}$  и 2) испарении, если удельная теплота испарения (парообразования) r, температура кипения  $T_r$ . Молярная масса вещества  $\mu$ .

#### Решение

Задача решается на основе формул для приращения энтропии

$$\Delta S = \int_{1}^{2} \frac{\delta Q}{T} , \qquad (5.1)$$

молярной теплоты плавления

$$\lambda_{\mu} = \mu \cdot \lambda \tag{5.2}$$

и молярной теплоты испарения (парообразования)

$$r_{\mu} = \mu \cdot r \quad . \tag{5.3}$$

1) Плавление происходит при постоянной температуре  $T = T_{\lambda}$ , поэтому из (5.1) и (5.2) следует, что

$$\Delta S = \int_{1}^{2} \frac{\delta Q}{T} = \frac{1}{T_{\lambda}} \int_{1}^{2} \delta Q = \frac{\mu \cdot \lambda}{T_{\lambda}} . \qquad (5.4)$$

2) Кипение происходит при постоянной температуре  $T = T_r$ , поэтому из (5.1) и (5.2) получаем, что

$$\Delta S = \int_{1}^{2} \frac{\delta Q}{T} = \frac{1}{T_r} \int_{1}^{2} \delta Q = \frac{\mu \cdot r}{T_r} . \qquad (5.5)$$

Оба процесса протекают при получении веществом теплоты извне, поэтому энтропия увеличивается.

OTBET: 1) 
$$\Delta S = \frac{\mu \cdot \lambda}{T_{\lambda}}$$
, 2)  $\Delta S = \frac{\mu \cdot r}{T_{r}}$ .

### Залача №6

Два тела, имеющие массы  $m_1$  и  $m_2$ , температуры  $T_1$  и  $T_2 < T_1$  и одинаковую удельную теплоёмкость c, помещены в теплоизолирующую оболочку. Определить равновесную температуру  $T_p$  тел и изменение  $\Delta S$  суммарной энергии системы при установлении равновесия.

### Решение

Начальное состояние тел не является равновесным, поскольку  $T_1 \neq T_2$ . За счет теплопроводности при непосредственном контакте тел или лучистого теплообмена тела переходят в равновесное состояние, где они имеют одинаковую температуру  $T_p$ .

Расчеты выполняются на основе закона сохранения энергии и определения энтропии.

Если температура тела 1 уменьшилась от  $T_1$  до  $T_p$ , то тело 1 передало телу 2 количество теплоты

$$Q_1 = -\Delta U_1 = m_1 c (T_1 - T_p) , \qquad (6.1)$$

которое пошло на увеличение,  $\square U_2$  внутренней энергии этого тела

$$Q_1 = \Delta U_2 = m_2 c (T_p - T_1) . (6.2)$$

Из (6.1)и (6.2) следует, что равновесная температура двух тел

$$T_2 < T_p = \frac{m_1 T_1 + m_2 T_2}{m_1 + m_2} < T_1 . {(6.3)}$$

Изменение энтропия тела 1 в случае обратимого охлаждения от  $T_1$  до  $T_p$  описывается выражением

$$\Delta S_1 = \int_{1}^{2} \frac{\delta Q}{T} = \int_{T_1}^{T_p} \frac{m_1 c}{T} dT = m_1 c \int_{T_1}^{T_p} \frac{dT}{T} = m_1 c \ln \frac{T_p}{T_1} < 0 . \tag{6.4}$$

Изменение энтропия тела 2 в случае обратимого нагревания от  $T_2$  до  $T_p$  определяется формулой

$$\Delta S_2 = \int_{1}^{2} \frac{\delta Q}{T} = \int_{T_2}^{T_p} \frac{m_2 c}{T} dT = m_2 c \int_{T_2}^{T_p} \frac{dT}{T} = m_2 c \ln \frac{T_p}{T_2} > 0 .$$
 (6.5)

Полное изменение энтропии двух тел

$$\Delta S = \Delta S_1 + \Delta S_2 = c(m_1 \ln \frac{T_p}{T_1} + m_2 \ln \frac{T_p}{T_2}) . \tag{6.6}$$

Поскольку в случае  $T_1 = T_2 = T_p$   $\Delta S = 0$  и  $\partial \Delta S / \partial T_1$  при  $T_1 > T_2$ , то  $\Delta S > 0$  в полном соответствии со вторым началом термодинамики.

Otbet: 
$$T_p = \frac{m_1 T_1 + m_2 T_2}{m_1 + m_2}$$
,  $\Delta S = c(m_1 \ln \frac{T_p}{T_1} + m_2 \ln \frac{T_p}{T_2})$ .