

熱力学第一法則とその応用

熱力学第一法則とその意味

熱力学的変化(過程)における仕事の計算法

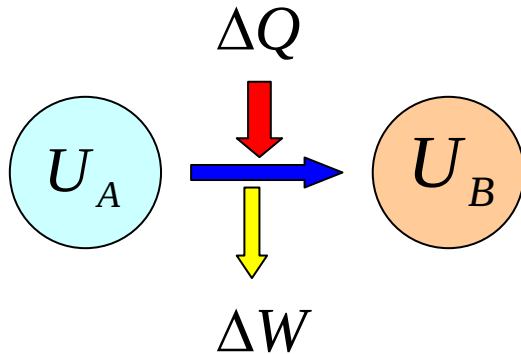
いろいろな熱力学的変化

理想気体の比熱と重要な関係式

理想気体の断熱変化と重要な関係式

熱力学第一法則とその意味

熱力学的変化の際、
系の内部エネルギー変化 ΔU
系が外界から吸収する熱 ΔQ
系が外界に行う仕事 ΔW



熱と仕事を含む一般化されたエネルギー保存則
ジュール(1843年)、マイヤー(1842年)、
ヘルムホルツ(1847年)

注意！！

系が外界に放出する熱エネルギーを $\Delta Q'$
外界が系にする仕事を $\Delta W'$ とすると

$$\Delta U = \Delta Q - \Delta W$$

$$\Delta U \equiv U_B - U_A$$

$$\Delta Q' = -\Delta Q \quad \Delta W' = -\Delta W$$

興味深い点: U は状態ごとに定まるが、 Q と W のそれぞれは状態変化の経路
にも依存する。しかし、 Q の変化と W の変化の差は状態量 U の変化と等しい。

熱力学的変化が起こる際には、必ず満たされる条件(必要条件)

熱力学的過程における力学的仕事の計算

熱力学的変化の種類: 等温変化、等積変化、断熱変化、自由膨張(断熱膨張)

系(気体)が外界にする力学的仕事

(1) 微小体積変化 ΔV に対する微小仕事

$$\Delta V = S \cdot \Delta x$$

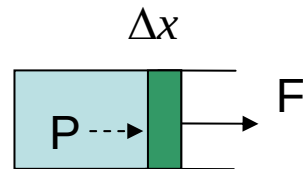
$$F = PS$$

$$\rightarrow \Delta W = F \Delta x = PS \cdot \Delta x$$

S: ピストンの断面積

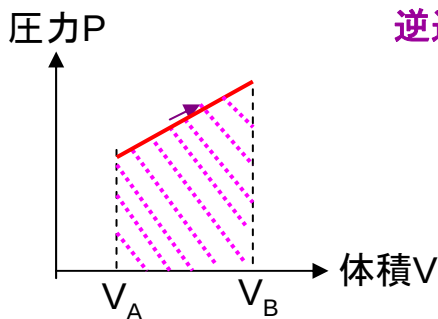
$$\therefore \Delta W = P \Delta V$$

(無限小の変化の場合 $dW = PdV$)



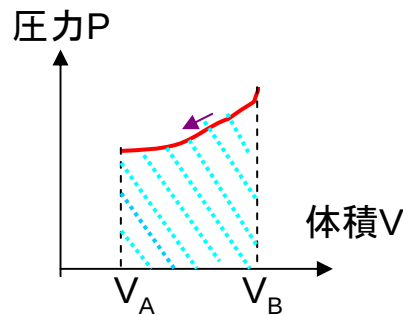
(2) 有限の体積変化の場合, 系がする仕事

$$W_{AB} = \int_{V_A}^{V_B} PdV$$



逆過程; 仕事の符号が逆になる!

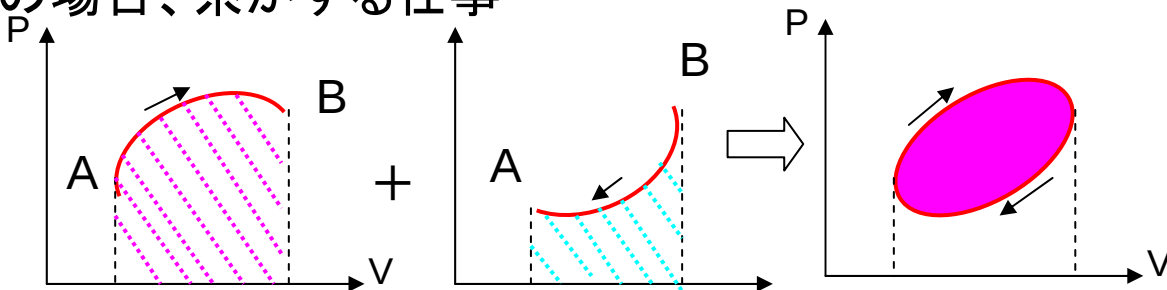
$$W_{BA} = \int_{V_B}^{V_A} PdV = - \int_{V_A}^{V_B} PdV = -W_{AB}$$



(3) 循環過程(1サイクル)の場合、系がする仕事

$$W_{ABA} = \oint_{ABA} PdV$$

閉じた線積分!



いろいろな熱力学的変化

(1) 等温変化: $\Delta T=0$ [$dT=0$]

理想気体の場合; $U=U(T) \rightarrow \Delta U=0$

(2) 定圧変化: $\Delta P=0$ [$dP=0$]

(3) 定積変化: $\Delta V=0$ [$dV=0$]

熱力学第一法則 $\rightarrow \Delta U=\Delta Q$ [$dU=dQ$]

(4) 断熱変化: $\Delta Q=0$ [$dQ=0$]

熱力学第一法則 $\rightarrow \Delta U=-\Delta W$ [$dU=-dW$]

(5) 自由膨張: 断熱的条件下の膨張

$$\Delta Q=0 \quad [dQ=0]$$

$$\Delta W=0 \quad [dW=0]$$

熱力学第一法則 $\rightarrow \Delta U=0 \rightarrow \Delta T=0$

理想気体の比熱と重要なマイヤーの関係式

定圧モル比熱 C_p 定積モル比熱 C_v $C_v \equiv \left(\frac{\partial Q}{\partial T} \right)_v$, $C_p \equiv \left(\frac{\partial Q}{\partial T} \right)_p$

マイヤーの関係式 (Mayer's relation) $C_p - C_v = R$

(理想気体の定義式のひとつ)

比熱比 $\gamma \equiv \frac{C_p}{C_v} > 1$

証明

$$C_v \equiv \left(\frac{\partial Q}{\partial T} \right)_v = \frac{dU}{dT} \quad (\because \text{第一法則 (定積変化)} \quad dU = dQ)$$

$$\begin{aligned} C_p \equiv \left(\frac{\partial Q}{\partial T} \right)_p &= (\because \text{第一法則 : } dU = dQ - pdV, pdV = RdT \text{ (状態方程式における定圧変化)}) \\ &= C_v + R \end{aligned}$$

理想気体の断熱変化と重要な関係式

$$PV^\gamma = \text{constant}$$

$$TV^{\gamma-1} = \text{constant}'$$

$$PV = RT$$

$$P^{1-\gamma}T^\gamma = \text{constant}''$$

状態変化の際

$$(P_1, V_1, T_1) \longrightarrow (P_2, V_2, T_2)$$

次の関係式が成立する

$$P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma$$

$$T_1 V_1^{\gamma-1} = T_2 V_2^{\gamma-1}$$

$$P_1^{1-\gamma} T_1^\gamma = P_2^{1-\gamma} T_2^\gamma$$

$$\left(\frac{V_2}{V_1}\right)^{\gamma-1} = \left(\frac{T_1}{T_2}\right)$$

圧縮 ($V_1 > V_2$) すると温度上昇 ($T_1 < T_2$)

膨張 ($V_1 < V_2$) すると温度低下 ($T_1 > T_2$)

空気入れの際の発熱

山間地における降雪、

宇宙膨張による温度低下

参考文献

- [1]山本義隆、「新・物理入門(増補改訂版)」、駿台文庫、2004年。
- [2]押田、藤城「熱力学」、裳華房、1980年。
- [3]清水 明「熱力学の基礎」、東京大学出版会、2007年。
- [4]田崎晴明「熱力学－現代的な視点から」、培風館