Energia internă a corpului în starea de echilibru termodinamic

$$U = \sum_{k=1}^{N} \langle \varepsilon_k \rangle + \langle E_{p, \text{int}} \rangle$$

Pentru gazul ideal
$$\langle E_{p,\text{int}} \rangle << \sum_{k=1}^{N} \langle \varepsilon_{k} \rangle$$
 și $U = \sum_{k=1}^{N} \langle \varepsilon_{k} \rangle$

$$U = \sum_{k=1}^{N} \langle \varepsilon_k \rangle$$

- 1) Proprietatea de aditivitate, 2) Funcție de stare

Energia internă a unui corp poate fi variată:

- 1) Efectuând asupra lui un lucru mecanic
- 2) Prin schimb termic

$$U_2 - U_1 = Q + L';$$
 $L = -L';$ $\Delta U = U_2 - U_1$

$$L = -L'$$
;

$$\Delta U = U_2 - U_1$$

 $Q = \Delta U + L$ – principiul (legea) I al termodinamicii

Sunt oare lucrul mecanic și cantitatea de căldură parametri de stare ai sistemului?

În cazul procesului cvasistatic

$$\delta L = pSdx = pdV$$

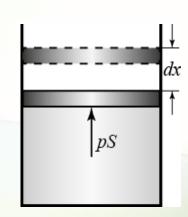
$$L = \int_{V_1}^{V_2} p dV$$

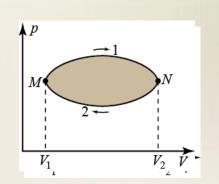


$$\delta Q = dU + \delta L$$

$$\delta Q = dU + pdV$$

Atât lucrul mecanic L, cât și cantitatea de căldură Q nu sunt funcții de stare ale sistemului, ci funcții de proces





Capacitatea calorică a unui corp C_c se numește cantitatea de căldură necesară pentru a încălzi corpul cu 1 K

$$C_c = \frac{\delta Q}{dT}$$

$$c = \frac{\delta Q}{mdT} - \text{căldură specifică}$$

$$C = \frac{\delta Q}{vdT} = \frac{\delta Q}{\frac{m}{M}dT} - \text{căldură molară}$$

$$c = \frac{C}{M};$$
 $C_c = cm;$ $C_c = \frac{m}{M}C$

$$\delta Q = cmdT; \quad \delta Q = \frac{m}{M}CdT$$
 sau

$$[c] = \frac{J}{kg \cdot K}$$

$$[C] = \frac{J}{\text{mol} \cdot K}$$

$$C_c = \frac{m}{M}C$$

sau
$$Q = cm\Delta T = \frac{m}{M}C\Delta T$$

Capacitatea calorică a unui corp este o funcție de procesul în care variază starea lui

$$C_c = \frac{dU + pdV}{dT}$$

$$dU = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_{V} dT + \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{T} dV$$

$$C_c = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V + \left[\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_T + p\right] \frac{dV}{dT}$$

V = const.

$$C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$$

p = const.

$$C_{p} = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_{V} + \left[\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{T} + p\right] \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_{p}$$

Pentru un mol de gaz ideal

$$U_m = B_m T;$$
 $C_V = \left(\frac{\partial U_m}{\partial T}\right)_V = B_m$ \longrightarrow $U_m = C_V T$

Pe de altă parte,

$$U_{m} = \langle \varepsilon \rangle N_{A} = \frac{i}{2} k N_{A} T = \frac{i}{2} R T$$

prin urmare

$$C_V = \frac{i}{2}R$$

Energia internă a unei mase date de gaz ideal

$$U = \frac{m}{M}C_{V}T = \frac{i}{2}\frac{m}{M}RT$$

Din ecuația de stare pentru un mol de gaz ideal

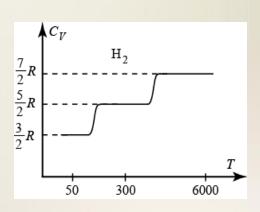
$$pV_m = RT$$
 \longrightarrow $\left(\frac{\partial V_m}{\partial T}\right)_p = \frac{R}{p}$ ținând seama de $\left(\frac{\partial U_m}{\partial V}\right)_T = 0$ \longrightarrow

$$C_{p} = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_{V} + \left[\left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{T} + p\right] \left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_{p} = C_{V} + \left[0 + p\right] \frac{R}{p} = C_{V} + R$$

Ecuația lui Mayer

$$C_p = C_V + R$$
 sau $c_p = c_V + \frac{R}{M}$

$$C_p = \frac{i}{2}R + R = \frac{i+2}{2}R$$



Exprimăm energia internă a unui gaz ideal prin mărimea γ, numit parametru adiabatic:

$$\gamma = \frac{C_p}{C_V} = \frac{i+2}{i}$$

$$\gamma = \frac{C_V + R}{C_V} = 1 + \frac{R}{C_V} \qquad \longrightarrow \qquad C_V = \frac{R}{\gamma - 1}; \quad C_p = \frac{R\gamma}{\gamma - 1}$$

$$U = \frac{m}{M} C_V T \qquad \longrightarrow \qquad U = \frac{m}{M} \frac{RT}{\gamma - 1}$$

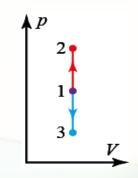
Conform ecuației de stare a gazului ideal $pV = \frac{m}{M}RT$

$$U = \frac{pV}{\gamma - 1}$$

1. Procesul isocor (V = const.)

$$\delta L = pdV = 0$$
 \Longrightarrow $\delta Q = dU + \delta L = dU$

$$\delta Q = dU = \frac{m}{M}C_V dT = \nu C_V dT$$

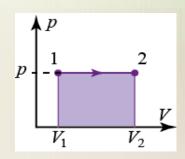


2. Procesul izobar (p = const.)

$$L = p(V_2 - V_1)$$

$$p(V_2 - V_1) = \frac{m}{M}R(T_2 - T_1)$$

$$L = \frac{m}{M}R(T_2 - T_1) = \nu R(T_2 - T_1)$$



$$Q = \frac{m}{M} C_{p} (T_{2} - T_{1}) = \nu C_{p} (T_{2} - T_{1})$$

$$\Delta U = \frac{m}{M} C_V \left(T_2 - T_1 \right) = \nu C_V \left(T_2 - T_1 \right)$$

3. Procesul izoterm (T = const.)

$$L = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \frac{m}{M} RT \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} = \frac{m}{M} RT \ln \frac{V_2}{V_1} = \frac{m}{M} RT \ln \frac{p_1}{p_2}$$

$$\Delta U = \frac{m}{M} C_V \Delta T = 0 \quad \longrightarrow \quad Q = L = \nu R T \ln \frac{V_2}{V_1} = \nu R T \ln \frac{p_1}{p_2}$$

4. Procesul adiabatic

Procesul, pe parcursul căruia nu există schimb termic între sistemul fizic și mediul înconjurător ($\delta Q = 0$), se numește **adiabatic.**

$$\delta L = -dU$$
 Perpetuum mobile de gradul I.

Procesul, unicul rezultat al căruia ar fi producerea lucrului mecanic fără careva variații în alte corpuri, este imposibil. Din principiul I al termodinamicii rezultă imposibilitatea perpetuum mobile

$$0 = \frac{d(pV)}{\gamma - 1} + pdV$$

$$d(pV) = pdV + Vdp$$

$$\left(\frac{1}{\gamma - 1} + 1\right)pdV + \frac{1}{\gamma - 1}Vdp = 0$$

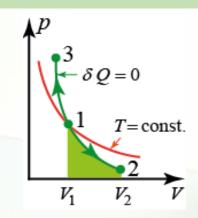
$$\gamma p dV + V dp = 0 \longrightarrow \gamma \frac{dV}{V} + \frac{dp}{p} = 0 \longrightarrow d(\gamma \ln V + \ln p) = 0 \longrightarrow$$

$$\rightarrow \gamma \ln V + \ln p = \text{const.} \qquad \qquad \ln(pV^{\gamma}) = \text{const.}$$

$$pV^{\gamma} = \text{const.}$$
 $Tp^{\frac{1-\gamma}{\gamma}} = \text{const.}$
 $TV^{\gamma-1} = \text{const.}$
 $TV^{\gamma-1} = \text{const.}$

$$\delta L = -\frac{m}{M} C_V dT$$

$$L = -\frac{m}{M} C_V \int_{T_1}^{T_2} dT = \frac{m}{M} C_V (T_1 - T_2)$$



Având în vedere că
$$T_1V_1^{\gamma-1} = T_2V_2^{\gamma-1}$$
 și $C_V = \frac{R}{\gamma-1}$ obținem:

$$L = \frac{m}{M} \frac{RT_1}{\gamma - 1} \left[1 - \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\gamma - 1} \right] = \frac{p_1 V_1}{\gamma - 1} \left[1 - \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\gamma - 1} \right]$$