Relazione di Mayer

se si fornisce una quantita' infinitesima dQ di calore

a n moli di gas perfetto operando reversibilmente e a $\underline{volume\ costante}$

si causera' una variazione infinitesima $\,dT\,$ di temperatura del gas

durante una isocora non viene svolto lavoro $\rightarrow dL = 0$

dal primo principio dU = dQ - dL = dQ - 0 = dQ

ossia dQ = dU

dato che la *variazione* di energia interna dU di un gas perfetto e' \underline{sempre}

esprimibile come $dU=nc_{V}dT$ ne discende che la quantita' infinitesima

di calore scambiata durante una trasformazione isocora di un gas perfetto

sara' sempre esprimibile come $dQ = nc_{\scriptscriptstyle V} dT$

pero' si puo' fornire calore al gas perfetto anche operando a <u>pressione costante</u>

fino ad ottenere lo stesso dT_{\parallel} e dato che \parallel l'energia interna del gas perfetto

e' funzione della sola temperatura la variazione dU di energia interna

del gas sara' la stessa nei due casi

ma quando si opera a $\underline{\textit{pressione costante}}$ la quantita' infinitesima di calore necessaria per ottenere la stessa variazione dT di temperatura del gas

sara' diversa dal caso precedente perche' questa volta il gas si espande

effettuando il lavoro dL

per determinare la quantita' dQ di calore si usa la relazione tra calore,

numero delle moli, calore specifico molare e variazione di temperatura

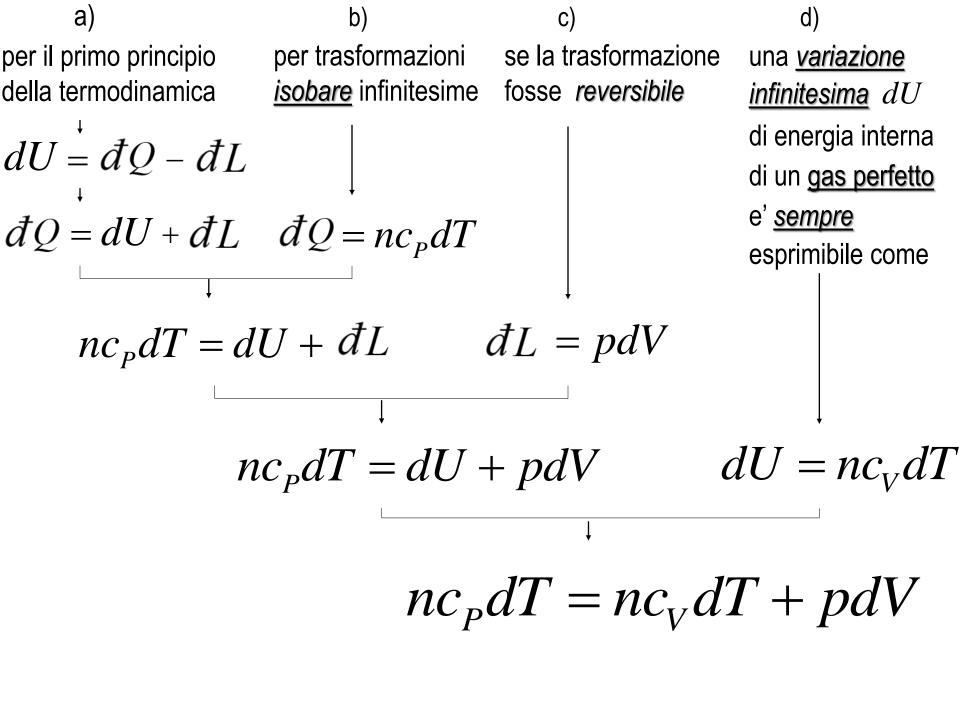
ma <u>attenzione</u>: occorre usare c_p e non c_V $\vec{\sigma}$ $d\!\!\!/\, Q=nc_p dT$

il calore molare a volume costante $\,c_V\,\,\,\,\,\,\,\,$ per un gas perfetto e' determinato sperimentalmente, $\,\,\,\,$ ma a quanto vale $\,c_p\,\,\,\,\,\,\,\,\,\,\,\,\,\,$

ovviamente potremmo misurarlo sperimentalmente, ma e' possibile

determinarlo teoricamente sfruttando il primo principio della

termodinamica e le conoscenze fino ad ora maturate sul gas perfetto



poiche' operiamo reversibilmente vale in ogni istante l'equazione di stato dei gas perfetti ma dato che operiamo a *pressione costante*

solo il volume e la temperatura sono variabili e l'equazione di stato

mettera' semplicemente in relazione queste due variabili tra loro e determinera'

come dipende T da V ossia T=T(V)

o come dipende V da T ossia $\mathit{V} = \mathit{V}(T)$ in questo caso da $\mathit{pV} = \mathit{nRT}$

 $V(T)=rac{nR}{p}T$ e il differenziale della funzione V(T) rispetto a T sara' $dV=V'(T)dT=\left(rac{d}{dT}V(T)
ight)dT=\left(rac{d}{dT}rac{nR}{p}T
ight)dT=rac{nR}{p}dT$

da cui si ottiene pdV = nRdT

e la
$$nc_PdT = nc_VdT + pdV$$
 diviene

$$nc_P dT = nc_V dT + nRdT \rightarrow c_P = c_V + R$$

in conclusione:

per i gas perfetti
$$c_P - c_V = R$$
 (relazione di Mayer)

noto c_V grazie alla relazione di Mayer, si potra' ricavare $|c_P| = c_V + R$

si definisce γ il rapporto tra i calori specifici molari $\gamma = \frac{c_P}{c_V}$

$$\gamma = \frac{c_P}{c_V}$$

sperimentalmente per gas reali a bassa pressione e alta temperatura si misura

per i gas ideali monoatomici
$$c_V = \frac{3}{2}R$$
 $c_P = \frac{5}{2}R$ e $\gamma = \frac{5}{3}$

per alcuni gas ideali biatomici
$$c_V = \frac{5}{2}R$$
 $c_P = \frac{7}{2}R$ e $\gamma = \frac{7}{5}$

Equazioni di Clapeyron

$$\partial Q = nc_p dT - T \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p dp$$

$$dQ = nc_{v}dT + T\left(\frac{\partial p}{\partial T}\right)_{V}dV$$

$$dQ = nc_{v} \left(\frac{\partial T}{\partial p}\right)_{V} dp + nc_{p} \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_{p} dV$$

Backup Slides