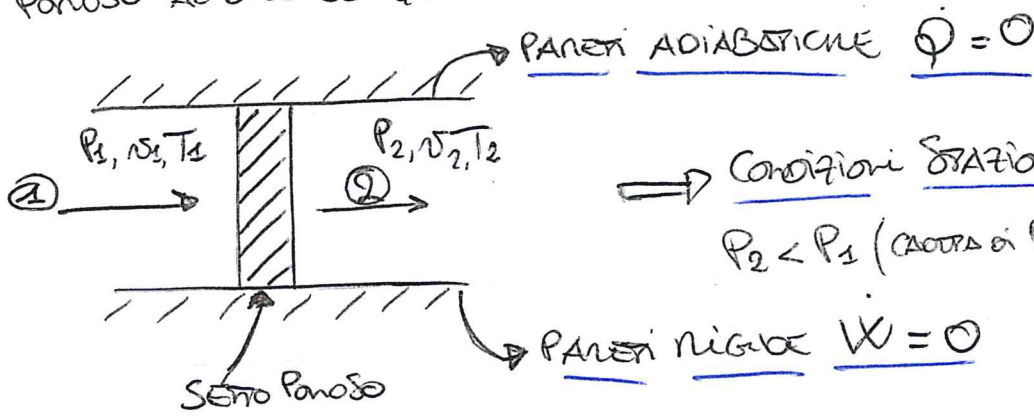


*CHEM JOURN - Thermodynamics

GAS IDEALE E GAS REALE

- CONSIDERIAMO UN GAS AD ALTA PRESSIONE FORATO ATTRAVERSO UN SETTO PORSO AL DI LÌ DEL QUALE LA PRESSIONE È INFERIORE



⇒ Condizioni STAZIONARIE $\dot{m}_1 = \dot{m}_2$
 $P_2 < P_1$ (CAOTTA di PRESSIONE, es. VALVOLA)

- APPLICHIAMO IL PRINCIPIO di CONSERVAZIONE DELL'ENERGIA x i SISTEMI APERTI in Condizioni STAZIONARIE

$$h_1 + \frac{V_1^2}{2} + gz_1 + \dot{Q} + \dot{W} = h_2 + \frac{V_2^2}{2} + gz_2$$

HP: $gz_1 = gz_2$
 $\frac{V_1^2}{2} - \frac{V_2^2}{2} = 0$

$h_1 = h_2 \Rightarrow$ TRASFORMAZIONE ISOCALPICA

• in una LAMINAZIONE ADIABATICA L'ENTALPIA RIMANE COSTANTE
 • CONSIDERIAMO UN GAS REALE $\Rightarrow h = h(P, T)$ (x LA NEGON DELLE FASI NO BISOGNA di 2 VARIABILI INDIPENDENTI x DEFINIRLO STABO)

$$dh = \left(\frac{\partial h}{\partial P} \right)_T dP + \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_P dT$$

||
 C_p (CALORE SPECIFICO A PRESSIONE COSTANTE)

$$dh = \left(\frac{\partial h}{\partial P} \right)_T dP + C_p dT$$

→ ricorrendo $Td\sigma = dh - v dP$ (SOSTITUISCO NELLA RELAZIONE Sopra dh)

$$Td\sigma + v dP = \left(\frac{\partial h}{\partial P} \right)_T dP + C_p dT \quad (\text{DIVIDO PER } T)$$

$$d\sigma = \left[\left(\frac{\partial h}{\partial P} \right)_T dP - v dP + C_p dT \right] \frac{1}{T}$$

$$d\alpha = \frac{1}{T} \left\{ \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right] dp + q_p dT \right\} \quad \bullet$$

$$\rightarrow d\alpha = \left(\frac{\partial \alpha}{\partial p} \right)_T dp + \left(\frac{\partial \alpha}{\partial T} \right)_p dT \quad \bullet \quad \alpha = \alpha(p, T)$$

→ CONFRONTO LE 2 ESPRESSIONI DI $d\alpha$

$$\left(\frac{\partial \alpha}{\partial p} \right)_T = \frac{1}{T} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right] \quad *$$

$$\left(\frac{\partial \alpha}{\partial T} \right)_p = \frac{1}{T} \cdot q_p = \frac{q_p}{T} \quad * = \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p \frac{1}{T}$$

→ DERIVO LA * RISPETTO A T, DERIVO LA * RISPETTO A P

$$\frac{\partial^2 \alpha}{\partial T \partial p} = -\frac{1}{T^2} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right] = \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial \alpha}{\partial p} \right)_T$$

$$* \quad \frac{\partial^2 \alpha}{\partial p \partial T} = \frac{\partial}{\partial p} \left(\frac{\partial \alpha}{\partial T} \right)_p = \frac{1}{T} \left(\frac{\partial^2 h}{\partial p \partial T} \right)$$

$$* \quad \frac{\partial^2 \alpha}{\partial T \partial p} = \frac{\partial}{\partial T} \left(\frac{\partial \alpha}{\partial p} \right)_T = -\frac{1}{T^2} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right] + \frac{1}{T} \frac{\partial^2 h}{\partial p \partial T} - \frac{1}{T} \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p$$

RICONOSCENDO CHE $\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)_x = \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_y$ POSSO EGUALIZZARE I 2 TERMINI
SEMI

$$-\frac{1}{T^2} \left[\left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T - v \right] + \frac{1}{T} \frac{\partial^2 h}{\partial p \partial T} - \frac{1}{T} \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p = \frac{1}{T} \frac{\partial^2 h}{\partial p \partial T}$$

$$* \quad \left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T = -T \left(\frac{\partial v}{\partial T} \right)_p + v$$

SOSTITUISCO NELLA RELAZIONE DEL
DIFFERENZIALE DI $dh = \left(\frac{\partial h}{\partial p} \right)_T dp + \left(\frac{\partial h}{\partial T} \right)_p dT$

$$dh = \left[-T \left(\frac{\partial N}{\partial T} \right)_P + N \right] dP + C_p dT$$

↓
X UNA ISOENTALPICA $dh = 0$

$$\left[T \left(\frac{\partial N}{\partial T} \right)_P - N \right] dP = C_p dT$$

$$dT = \left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_h dP + \left(\frac{\partial T}{\partial h} \right)_P dh$$

↓
ISOENTALPICA $dh = 0$

$$\frac{dT}{dP} = \left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_h$$

$$\left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_h = \frac{\left[T \left(\frac{\partial N}{\partial T} \right)_P - N \right]}{C_p}$$

ISOENTALPICA

COEFFICIENTE DI JAE-THOMSON (VARIATIONE DELLA T LUNGO UN ISOENTALPICA)

$$\left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_h = \frac{\left[T \left(\frac{\partial N}{\partial T} \right)_P - N \right]}{C_p}$$

MJT

IL GAS SI RAFFREDDA AD UNA TEMPERATURA COSTANTE

IL GAS SI RISCALDA

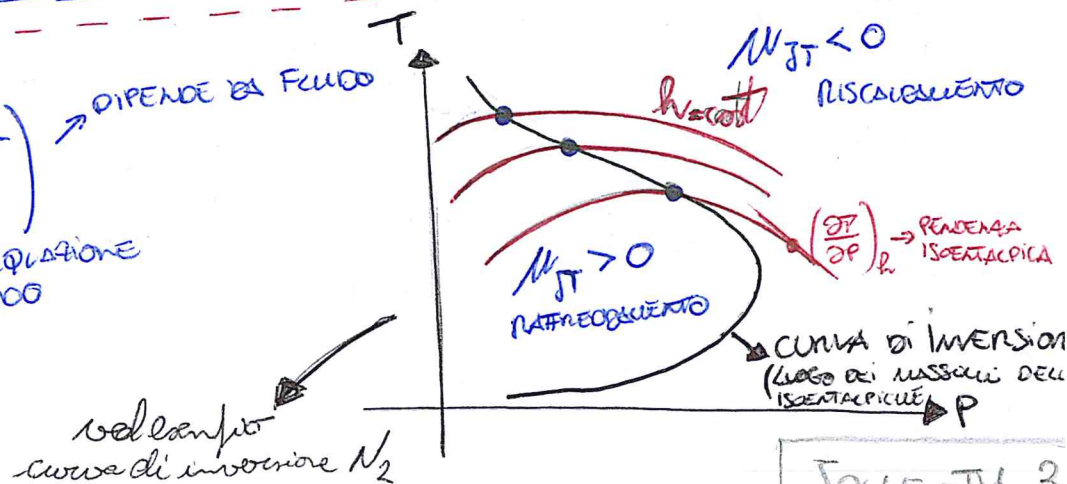
h. SE GAS IDEALE $N = \frac{nT}{P} \Rightarrow \left(\frac{\partial N}{\partial T} \right)_P = \frac{R}{P} \Rightarrow \left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_h = \frac{T \cdot \frac{R}{P} - N}{C_p} = 0$

↓
X UN GAS IDEALE UNA CAMMINAZIONE ISOENTALPICA E ANCHE ISOTERMA

↓
IN ACCORDO CON QUANTO DIMOSTRATO PRECEDENTEMENTE CHE PER UN GAS IDEALE L'ENTALPIA DIPENDE SOLO DALLA TEMPERATURA

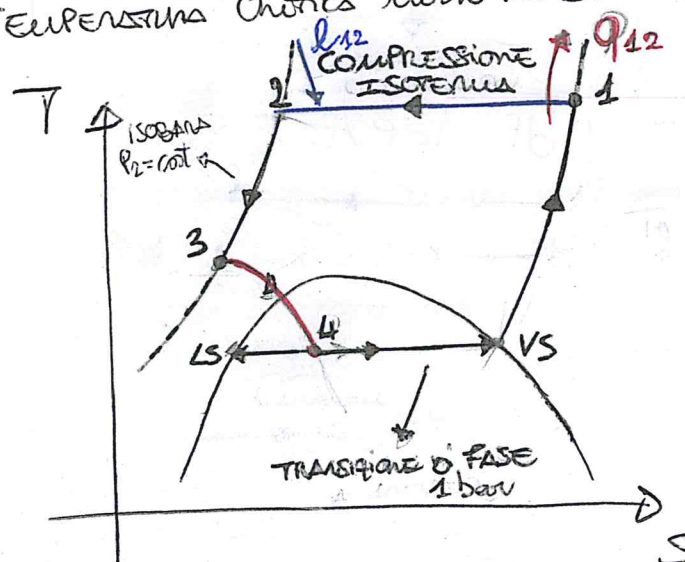
$$MJT = MJT(P, T)$$

↓
RICAVABILE DALL'EQUAZIONE DI STATO DEL FLUIDO



- ALL'INERNO DEL CICLO...

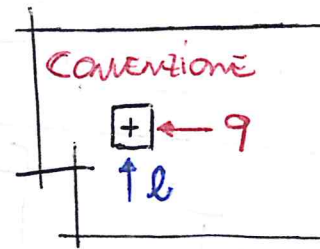
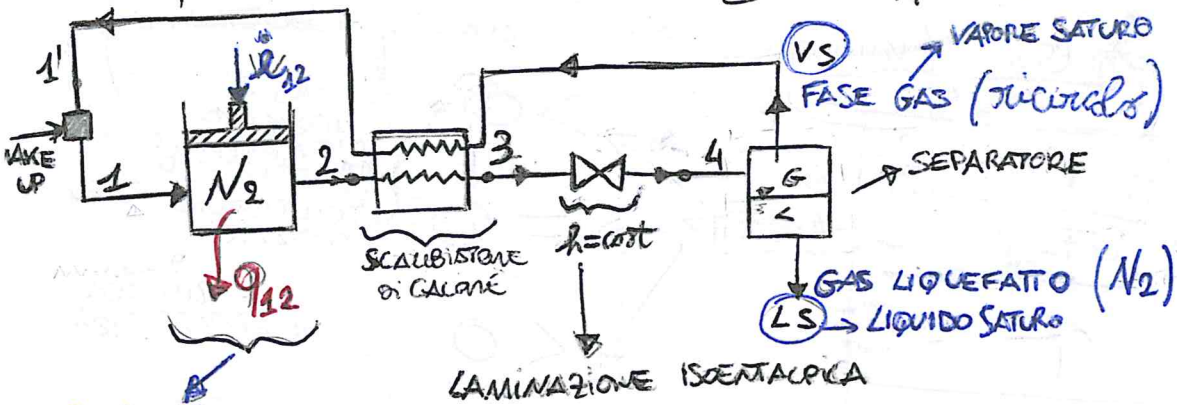
- EFFETTO JONK-THOMSON UTILIZZATO PER LIQUEFAZIONE GAS CHE HANNO UNA TEMPERATURA CRITICA MOLTO INFERIORE A QUELLA AMBIENTE (es. AZOTO)



IN MODA DA AVERE RAFFREDDAMENTO con una LAMINAZIONE ISOENTALPICA DEVO AVERE (T_3, P_3) ALL'INTERNO DELLA CURVA DI + INVERSIONE $\Rightarrow \mu_{JT} > 0$

$m_2 = 1 \text{ Kg/s}$
 $T_1 = 10^\circ \text{C}$ & $P_1 = 1 \text{ bar}$
 $P_2 = 200 \text{ bar}$
 $P_3 = P_2 = 200 \text{ bar}$
 $T_3 = -110^\circ \text{C}$
 $P_4 = P_1 = 1 \text{ bar}$

DATA PROCESS



COMPRESSIONE ISOTERMA (IDEALE) $1 \rightarrow 2$ $h_1 = 408,3 \text{ KJ/Kg}$ ($T_1 = 10^\circ \text{C}$; $P_1 = 1 \text{ bar}$)

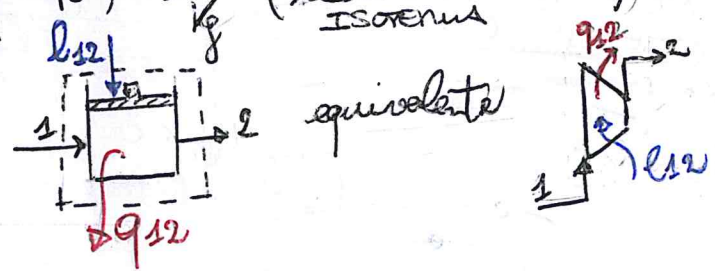
$T_2 = T_1 = 10^\circ \text{C}$
 $P_2 = 200 \text{ bar}$
 $h_2 = 461,5 \text{ KJ/Kg}$

$h_1 + l + q = h_2 \Rightarrow l = (h_2 - h_1) - q$

283,15 K $\rightarrow T_1(\theta_2 - \theta_1) \Rightarrow$ TRASFORMAZIONE (AREA SOTTO LA TRASFORMAZIONE $1 \rightarrow 2$, REVERSIBILE)

$\theta_1 = 3830 \text{ J/KgK}$
 $\theta_2 = 2131 \text{ J/KgK}$ (da diagrammi)
 $q_{12} = -481,0 \text{ KJ/Kg}$ (< 0 CALORE CEDUTO NELLA COMPRESSIONE ISOTERMA)

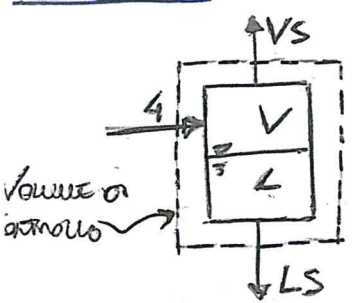
$h_2 - h_1 = -360 \text{ KJ/Kg} \Rightarrow l_{12} = 441,2 \text{ KJ/Kg} > 0$ (CALORE ESTRATTO)



LAMINAZIONE ISOENTALPICA $h_3 = h_4$ $h_3(P_3, T_3) = 264,4 \text{ KJ/Kg}$ $h_4 = 264,4 \text{ KJ/Kg}$
 $X_4(h_4, P_4 = 1 \text{ bar}) = 0,913$ (TIPO DI VAPORE) $T_4 = -195,9^\circ \text{C}$
 $q_{3 \rightarrow 4} = 0$ $l_{3-4} = 0$ (VALORE LAMINAZIONE ISOENTALPICA, NO CALORE)

JONK-THOMSON

SEPARATORE → SEPARA LA MISCELA BIFASE IN LIQUIDO SATURO E VAPORE SATURO



BILANCIO DI MASSA

$$\begin{cases} \dot{m}_4 = \dot{m}_{LS} + \dot{m}_{VS} \\ \dot{m}_4 \cdot x_4 = \dot{m}_{VS} \end{cases}$$

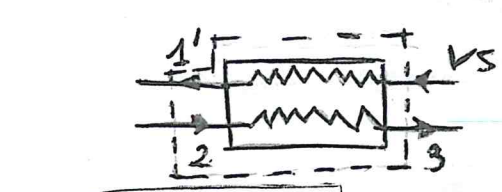
↳ AZOTO LIQUEFATO

BILANCIO FASE VAPORE

$q = 0$ (ADIABATICO) $l = 0$ (NO ORGANI MOBILI)

$h_{VS} = 284,7 \frac{KJ}{kg}$ $h_{LS} = 82,4 \frac{KJ}{kg}$ (da diagramme $T-s$)

→ SCAMBIORE DI CALORE $P_{VS} = P_1$ $P_2 = P_3$ (SCAMBIORE SENZA CADUTE DI PRESSIONE)

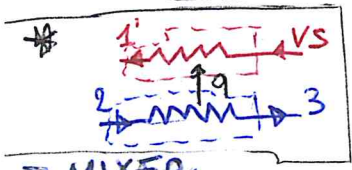


BILANCIO ENERGIA

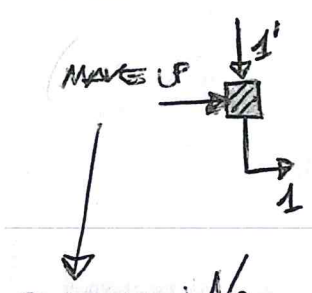
$$\dot{m}_{VS} h_{VS} + \dot{m}_2 h_2 = \dot{m}_1 h_1 + \dot{m}_3 h_3$$

↓

$h_1' = 497,5 \frac{KJ}{kg}$ $T_1'(P_1, h_1') = 9,25^\circ C$



→ MIXER



BILANCIO DI MASSA

$$\dot{m}_{MK} + \dot{m}_1 = \dot{m}_1' \Rightarrow \dot{m}_{MK} = \dot{m}_1 - \dot{m}_1' = \dot{m}_{LS}$$

BILANCIO ENERGIA

$$\dot{m}_{MK} h_{MK} + \dot{m}_1 h_1 = \dot{m}_1 h_1'$$

↓

$h_{MK} = 506,5 \frac{KJ}{kg}$ $T_{MK} \approx 17,9^\circ C$

PORTATA di N_2
NECESSARIA PER COMPENSARE
L'ESTRAZIONE di AZOTO
LIQUIDO DAL SEPARATORE

* SE SI CONSIDERA UN VOLUME DI CONTROLLO CHE CONTIENE LO SCAMBIORE DI CALORE
NON CI SONO FLUSSI DI CALORE VERSO L'AMBIENTE (NON CI SONO PERDITE TERMICHE POICHÉ
LO SCAMBIORE È IDEALE)

• NEL CASO SI CONSIDERI UN VOLUME DI CONTROLLO CHE CONTIENE UN FLUSSO SI HA PER
ESEMPIO

$\dot{m}_{VS} h_{VS} + q = \dot{m}_1' h_1'$ $q > 0$ ENTRANTE Per il flusso $VS \rightarrow 1'$ ●

$\dot{m}_2 h_2 + q = \dot{m}_3 h_3$ $q < 0$ USCENTE Per il flusso $2 \rightarrow 3$ ●

R728 Ref. W.C. Reynolds: Thermodynamic Properties in SI

D10: Determination of the h - s Diagram
 h in [kJ/kg], s in [kJ/kg·K], p in [bar]
 M.J. Schwegel & H.J. H. Kramers, 01-03-23

