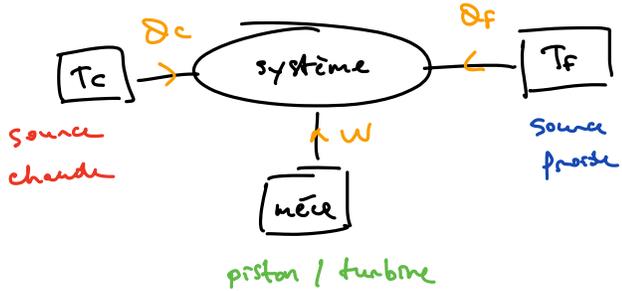


Q 8 : Machines thermiques dithermes



Caract à mes en Evidance :

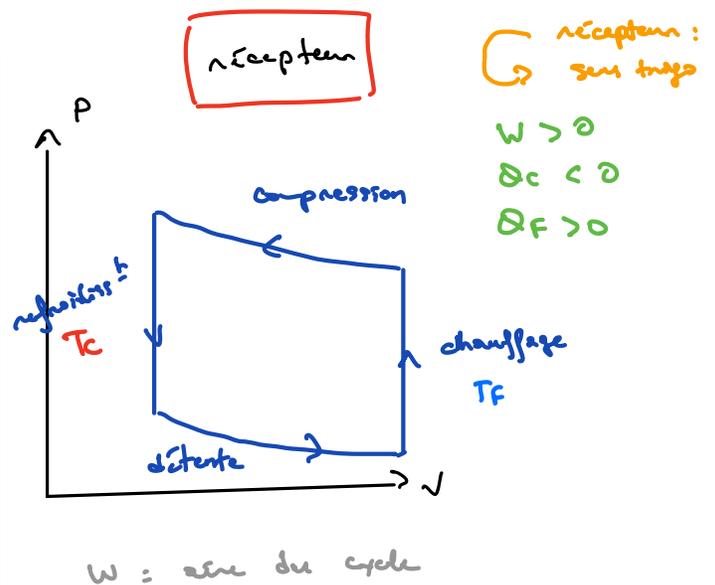
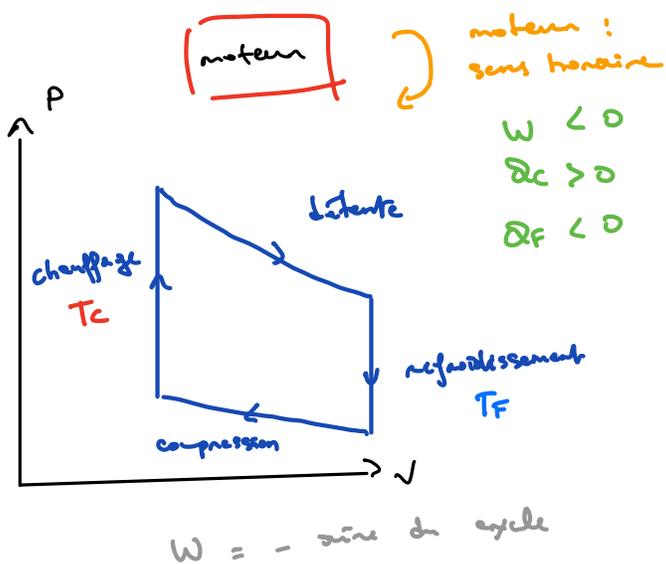
- nécessite d'un fonctionnement cyclique
- — de 2 thermostats T_f / T_c

système = fluide qui réalise les \neq évolutions (chauffage / refroidissement / compression / détente)

- 2 types de machines :
- moteur (reçoit Q_c , donne W)
 - récepteur (reçoit W , transfère l'énergie de T_f vers T_c)
 \Rightarrow machine frigo ou pac

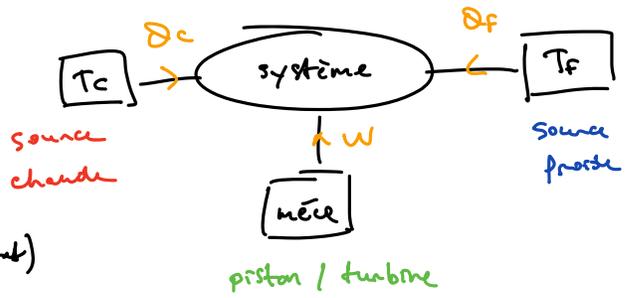
exemples :

machine	système	T_c	T_f	méca
machine à vapeur (moteur)	eau (liq/vap)	chaudière (charbon)	réseau d'eau froide	piston
moteur de centrale nucléaire	eau (liq/vap)	uranium	fleuve	turbine
moteur thermique (à essence)	air (température gaz)	combustion essence	air extérieur	piston
frigo (récepteur) clim	fluide (liq/gaz)	extérieur	intérieur frigo	compresseur
pompe à chaleur (pac) (récepteur)	idem	intérieur (habitation)	air extérieur	idem



Q3 Application: 1^o, 2^o principe → Carnot

W , Q_c et Q_f sont reçus par le fluide sur 1 cycle de fonctionnement



1^o principe: $\Delta U_{\text{cycle}} = W + Q_c + Q_f$
 Or, $\Delta U_{\text{cycle}} = 0$ (car U fort état)
 ↓ où $W + Q_c + Q_f = 0$

2^o principe: $\Delta S_{\text{cycle}} = S_{\text{ech}} + S_{\text{ref}} = 0$
 avec $\Delta S_{\text{cycle}} = 0$
 $S_{\text{ech}} = \frac{Q_c}{T_c} + \frac{Q_f}{T_f}$ (sources chaude / froide = thermostats).
 $S_{\text{ref}} \geq 0$
 D'où $\frac{Q_c}{T_c} + \frac{Q_f}{T_f} \leq 0$ (inégalité de Clausius)

rendement d'un moteur thermique: $\rho = \frac{\text{"utile"}}{\text{"dépensé"}}$

donc $\rho = \frac{-W}{Q_c}$ ($\rho < 1$)

Or, $W + Q_c + Q_f = 0 \Rightarrow -W = Q_c + Q_f \Rightarrow \rho = \frac{Q_c + Q_f}{Q_c} = 1 + \frac{Q_f}{Q_c}$

Or, $\frac{Q_c}{T_c} + \frac{Q_f}{T_f} \leq 0 \Rightarrow \frac{Q_f}{Q_c} \leq -\frac{T_f}{T_c}$ et donc $\rho \leq 1 - \frac{T_f}{T_c}$

On peut poser $\rho_c = 1 - \frac{T_f}{T_c}$ (rendement de Carnot) et écrire $\rho \leq \rho_c$ en général.
 ↓
 meilleur rendement possible compte-tenus de T_c et T_f

efficacité des récepteurs (ou cop: coefficient of performance)

$\text{cop} = \eta = \frac{\text{"utile"}}{\text{"dépensé"}}$

frigo: $\eta = \frac{Q_f}{W}$

pac: $\eta = \frac{-Q_c}{W}$

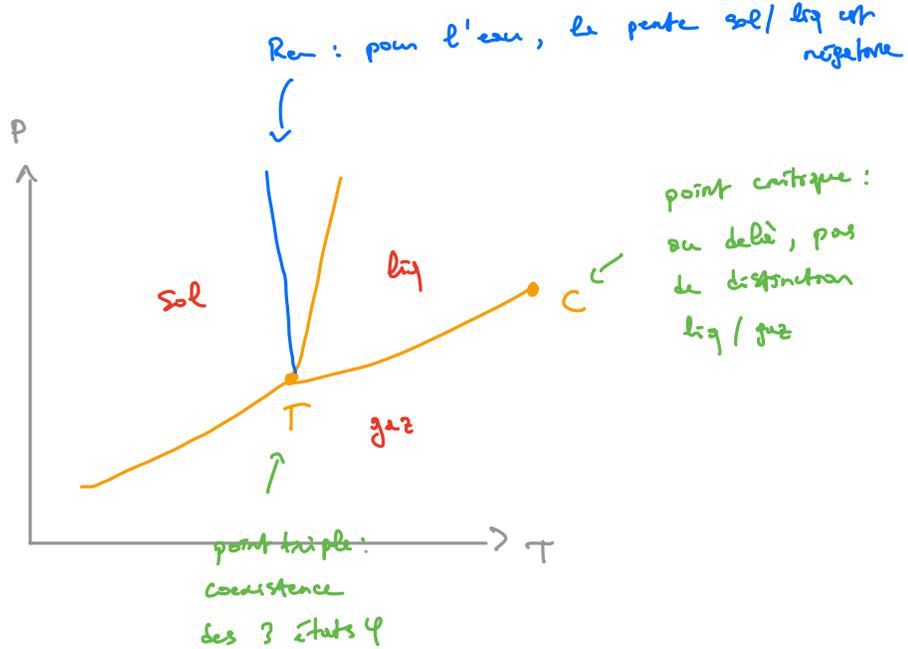
$\eta_c = \frac{T_f}{T_c - T_f}$
 efficacité max

$\eta_c = \frac{T_c}{T_c - T_f}$
 efficacité max

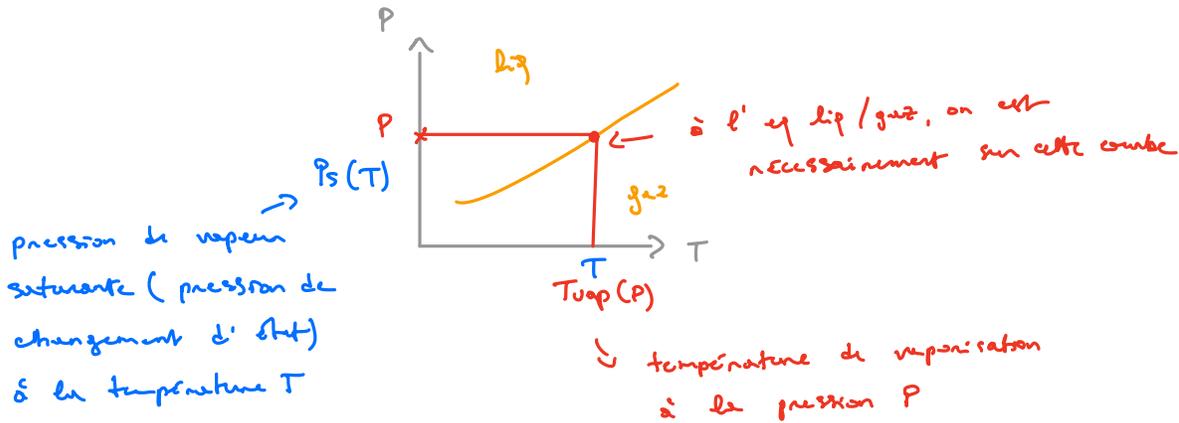
Des rendements / efficacités max sont obtenus pour des machines réversibles.

Q 10 Changements d'état

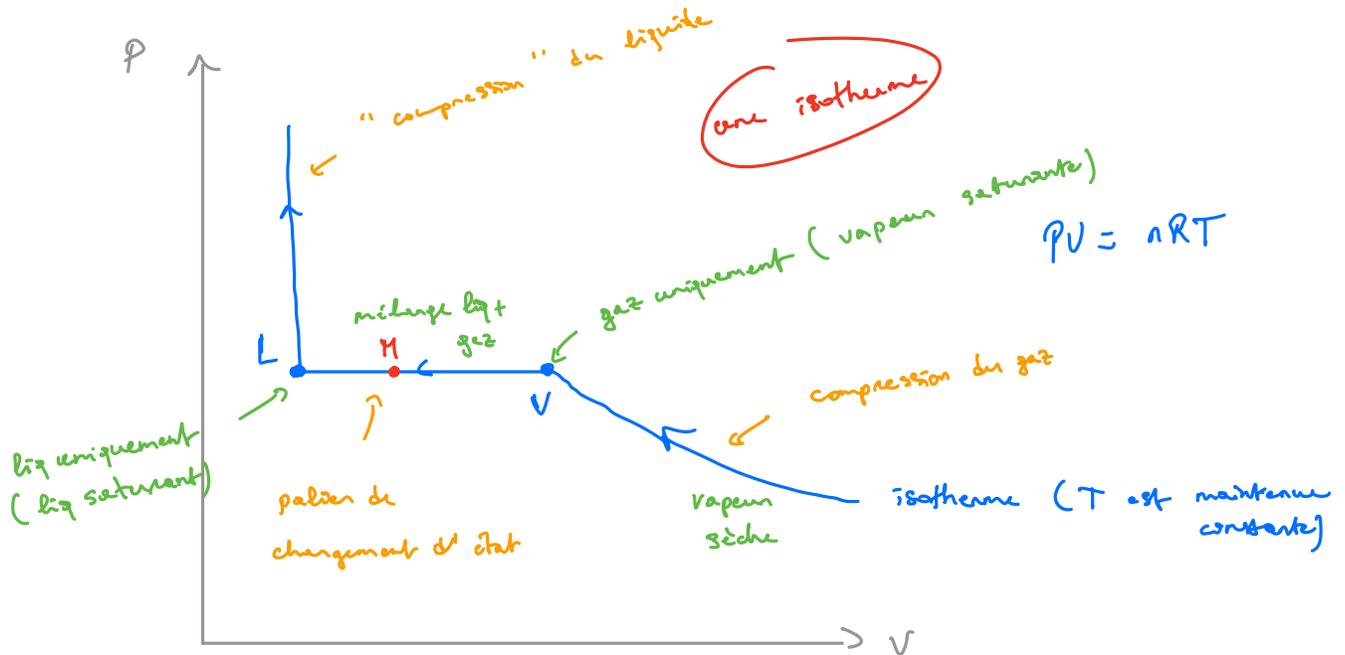
• diagramme (P, T)



Lorsque 2 phases d'un corps pur coexistent (à l'équilibre) P et T sont liées

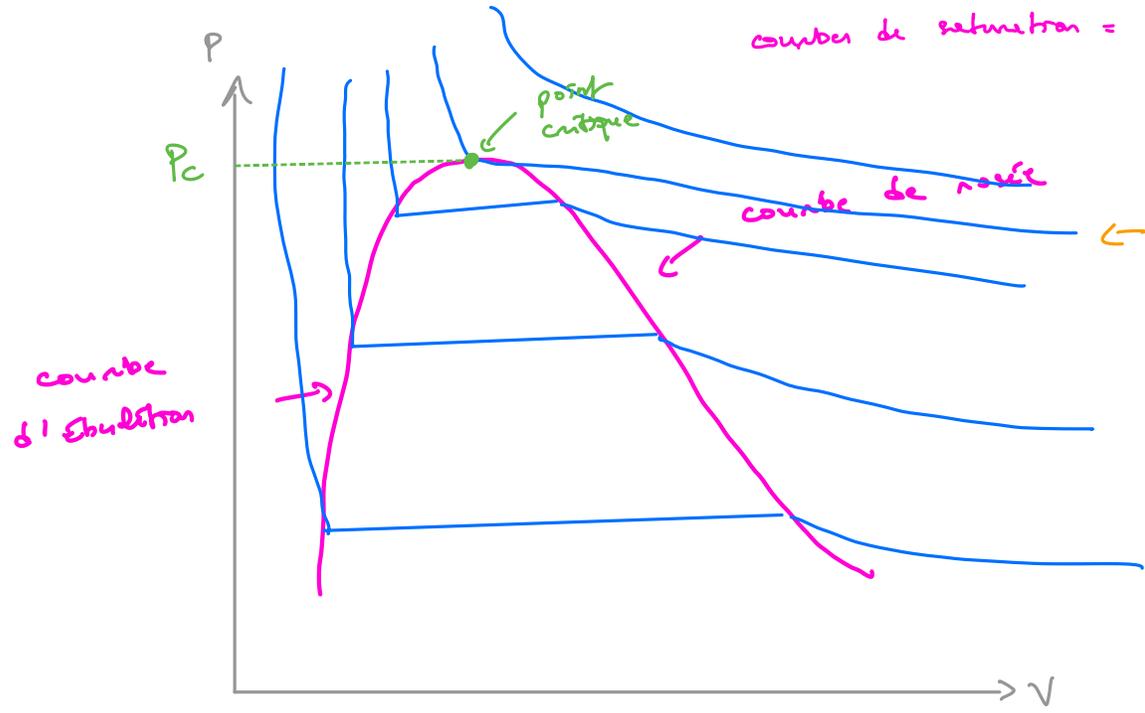


• diagramme (P, V) (liq/gaz uniquement)



théorème des moments: $x_{vap} = \frac{LM}{LV}$ (x_{vap} = proportion de vapeur de la mélange)
 $= \frac{mvap}{mtot}$

courbes de saturation = extrémités des paliers de ch. d'état



← isotherme critique T_c

→ courbe d'ébullition

← courbe de rosée

← point critique

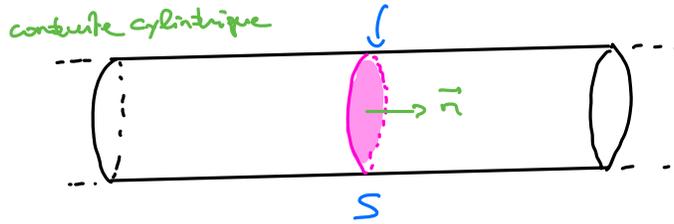
COMPLÉMENTS SUR LES MACHINES THERMIQUES

1. Écoulement en RS

→ régime stationnaire

section de la conduite (surface S)

1.1 Débit massique



On définit le débit massique au travers de la section S (et donc dans la conduite) :

$$D_m = \iint_S (\rho \vec{v}) \cdot d\vec{S}$$

- c'est algébrique, orienté par le choix de $d\vec{S} = dS \vec{n}$

- ρ = masse volumique

- \vec{v} = vitesse du fluide

Sens physique : masse de fluide qui traverse S par u. de temps.

($\rho \vec{v}$ est analogue à $\vec{j} = \rho \vec{v}$ en électromagnétisme)

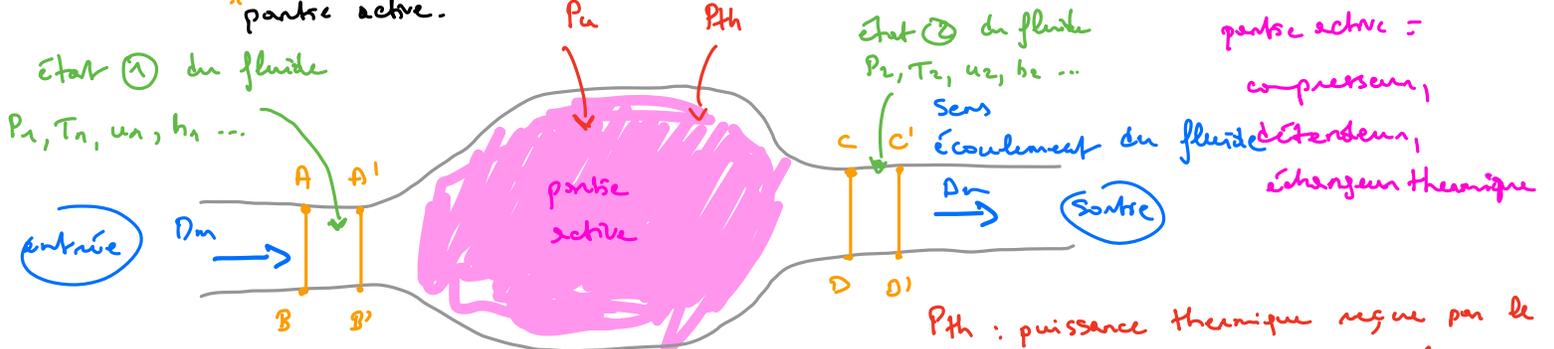
Cas le + simple : $\begin{cases} S \text{ plane} \\ \rho \text{ et } \vec{v} \text{ uniformes} \\ \vec{v} \perp S \end{cases}$

alors

$$D_m = \rho S v$$

1.2 Premier principe | industriel pour un écoulement en RS

idée : faire un bilan entre les grandeurs avant et après la traversée d'une "partie active".



En RS, le débit massique est le même en entrée et en sortie, on le note D_m .

P_{th} : puissance thermique reçue par le fluide à la traversée de la partie active

P_u : puissance utile reçue par le fluide à la traversée de la partie active

On veut appliquer le 1^o principe, il faut donc définir un système fermé:

système compris entre AB et CD à l'instant t
 $A'B'$ et $C'D'$ à l'instant $t + dt$

fluide (...) au jour de
pièces mobiles dans la paroi
 active (pression, turbine...)

1^o principe entre t et $t + dt$:

$$dU = U(t + dt) - U(t) = U_{A'B'C'D'} - U_{ABCD}$$

$$\text{Or, } U_{A'B'C'D'} = U_{A'B'C'D} + U_{C'DC'D'} \quad \text{et} \quad U_{ABCD} = U_{ABA'B'} + U_{A'B'C'D}$$

$$\text{D'où } dU = U_{C'DC'D'} - U_{ABA'B'} \quad \text{le terme commun } U_{A'B'C'D} \text{ s'élimine en faisant la différence.}$$

$$\text{Or, } U_{ABA'B'} = \delta m u_1 \quad \text{et} \quad U_{C'DC'D'} = \delta m u_2 \quad \text{avec } \delta m = D_m dt$$

$$\text{D'où } dU = D_m dt (u_2 - u_1)$$

↓
 masse contenue dans
 $ABA'B'$ et $C'DC'D'$

Le 1^o principe s'écrit $dU = \delta Q + \delta W$, donc on évalue δQ et δW :

$$\delta Q = P_{th} dt$$

$$\delta W = \delta W_p + \delta W_u$$

↓
 travail des
 forces de pression,
 exercé par le fluide
 en amont / aval

avec $\delta W_u = P_u dt$
 travail exercé par les pièces
 mobiles dans la paroi active

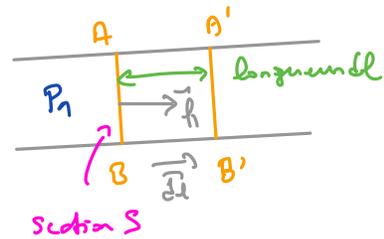
Calcul de δW_p : côté entrée, c'est le travail sur la délimitation $AB \rightarrow A'B'$

$$\begin{aligned} \delta W_1 &= \vec{f}_1 \cdot \vec{dl} \\ &= f_1 dl \\ &= P_1 S dl \end{aligned}$$

volume de
 $ABA'B'$

$$= v_1 \delta m = v_1 D_m dt$$

↑ volume massique côté entrée



$$\Rightarrow \delta W_1 = P_1 v_1 D_m dt$$

$$\text{De même, } \delta W_2 = -P_2 v_2 D_m dt$$

On rassemble tous ces résultats: $dU = \delta W_p + \delta W_u + \delta Q$ donne

$$D_m dt (u_2 - u_1) = P_1 v_1 D_m dt - P_2 v_2 D_m dt + P_u dt + P_{th} dt$$

$$\text{soit } D_m ((u_2 + P_2 v_2) - (u_1 + P_1 v_1)) = P_u + P_{th}$$

h_2 h_1

$h = h + Pv \Rightarrow h = h + Pv$

puissance utile puissance thermique) reçues dans la partie active

finalement : $\boxed{Dm (h_2 - h_1) = Pu + Pth}$

↑ ↑ ↑

débit massique sortie entrée

On peut aussi écrire, en multipliant par dt:

$$h_2 - h_1 = \underbrace{\frac{Pu dt}{Dm dt}}_{Wu} + \frac{Pth dt}{Dm dt}$$

→ puissance thermique reçue pendant dt

→ masse m qui traverse la partie active pendant dt

transfert thermique par m. de masse qui traverse la partie active, noté q

D' où $\boxed{h_2 - h_1 = Wu + q}$

très utile en pratique!

Rem : Pour être plus complet, on écrit:

$$\Delta (h + ec) = Wu + q \quad / \quad Dm \Delta (h + ec) = Pu + Pth$$

$h_2 - h_1 + ec_2 - ec_1$

Énergie micromacroscopique massique ($ec + q$)

utile lorsque ec (en particulier ec) n'est pas négligeable - typiquement exercées sur des tuyères de réacteurs.

Rem : $ec = \frac{1}{2} v^2$

Énergie cinétique massique

1.3 Deuxième principe Écoulement RS

mêmes idées, mais il n'y a pas à "repasser à gauche le travail des forces de pression"

$$Dm (s_2 - s_1) = P_{Sedh} + P_{Scréé}$$

débit massique

$kg \cdot s^{-1}$

entropies massiques

$J \cdot K^{-1} \cdot kg^{-1}$

entropies échangées / créée par unité de temps

en $J \cdot K^{-1} \cdot s^{-1}$

autre forme : $S_2 - S_1 = \underbrace{S_{ech} + S_{créé}}_{\text{entropies échangée (créée pour unité de masse de fluide qui traverse la partie active)}}$

Rem : si l'échange se fait avec un thermostat (température T_0).

$$P_{S_{ech}} = \frac{P\dot{h}}{T_0} \quad \text{et} \quad S_{ech} = \frac{\dot{q}}{T_0}$$

1.4 Exemples d'application aux parties actives

Dans tous les cas, il s'agit d'utiliser $\Delta h = w_u + q$

- Compresseur (ou turbine, sans variation de vitesse importante) : présence de pièces mobiles !

$q = 0$ (c'est l'hypothèse habituelle)

donc $\Delta h = w_u$

- Echangeur (thermique) : c'est un "serpentin", long tuyau replié, pour avoir un max d'échanges thermiques (regardez l'arrière d'un frigo !)

$w_u = 0$ (pas de pièces mobiles)

donc $\Delta h = q$

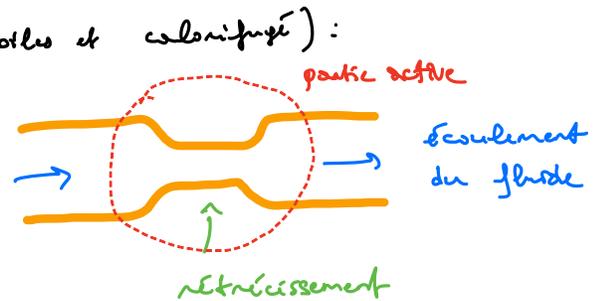
- détendeur (détendeur typique, sans pièces mobiles et calorifugé) :

pas de pièces mobiles, hypothèse calorifugé

$q = 0$ et $w_u = 0$ donc $\Delta h = 0$

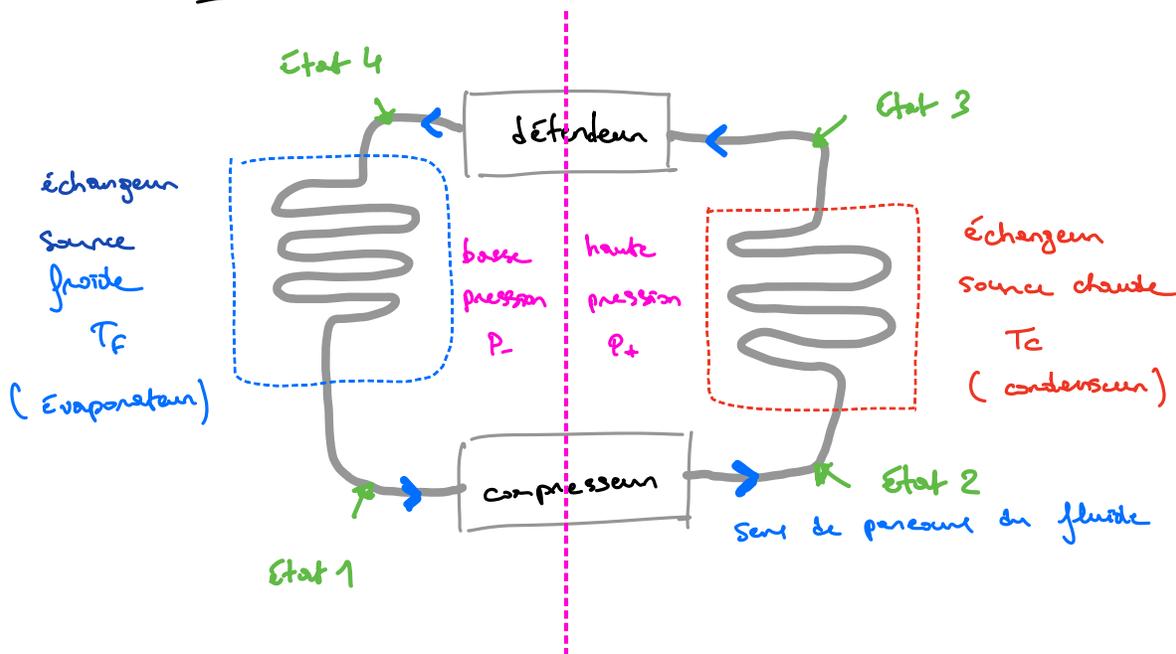


la détente est isenthalpique
(détente de Joules-Thomson)

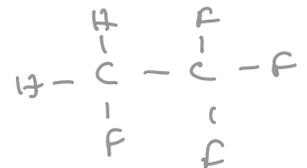


2. exemples de machines thermiques avec écoulement RS (et utilisation de diagramme)

2.1 machine frigorifique / PAC (avec ch. d'état)



le fluide est un fréon, par ex le R134a



explication fondamentale: on comprime pour $\uparrow T$, ainsi $T_2 > T_c$
 \Rightarrow dans l'échangeur source chaude, le fluide donne de l'énergie (à la source chaude)

on détend pour $\downarrow T$, ainsi $T_4 < T_f \Rightarrow$ dans l'échangeur source froide, le fluide prend de l'énergie à la source froide

bilan: transfert d'énergie de T_f vers T_c
 (mais cela nécessite $W \dots$)

Description de l'état du fluide:

- ① État gazeux, basse pression (P_-) et basse température.
 hypothèse: vapeur saturante donc $T_1 = T_{vap}(P_-)$
 \rightarrow on est sur la courbe de rosée
- ② État gazeux, haute pression, haute température ($T_2 > T_c$)
 vapeur sèche
- ③ État liquide, haute pression (P_+)
 hypothèse: liquide saturant, donc $T_3 = T_{vap}(P_+)$
 \rightarrow on est sur la courbe d'ébullition
- ④ mélange liq/gaz (donc vaporisation partielle lors de la détente)

basse pression (P_-) et $T_4 = T_{\text{vap}}(P_-)$ (il faut que ce soit $< T_F$)

Description des évolutions:

1 \rightarrow 2 : compression isentropique (hypothèse)

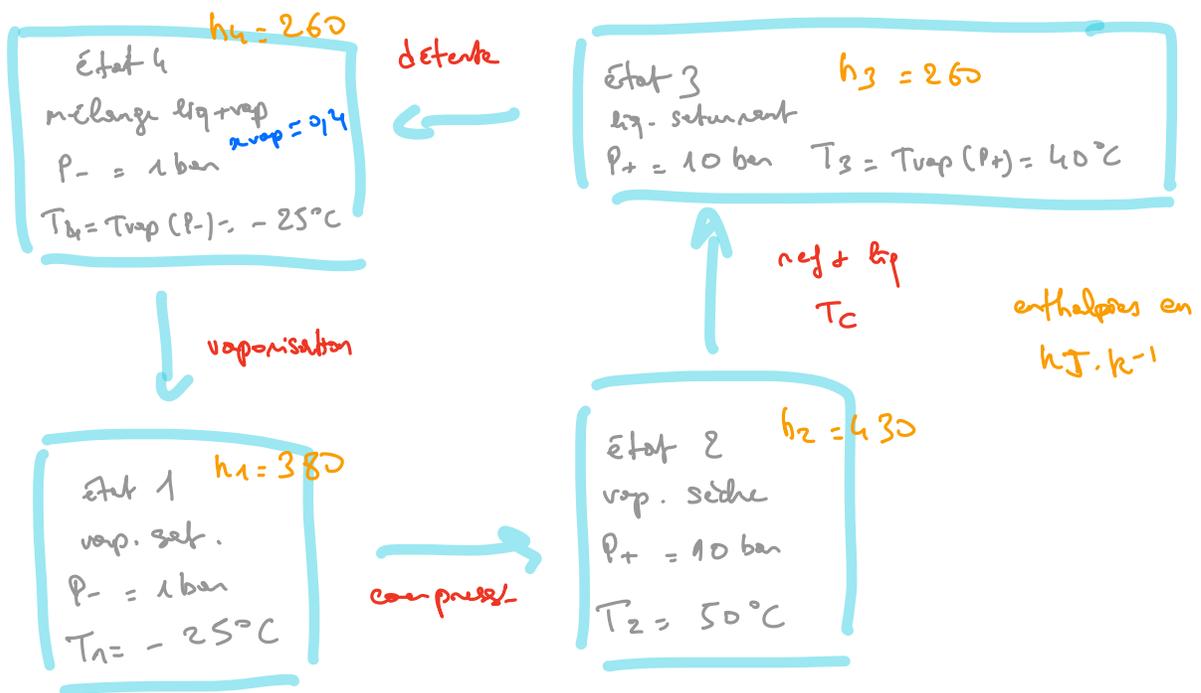
2 \rightarrow 3 : refroidissement + liquéfaction isobares

3 \rightarrow 4 : détente isenthalpique

4 \rightarrow 1 : vaporisation isobare

Pour tracer le diagramme, on prendra $P_- = 1 \text{ bar}$ et $P_+ = 10 \text{ bar}$

On peut relever sur le diagramme:



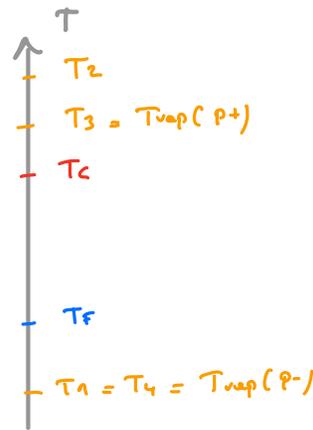
on peut calculer $q_c = h_3 - h_2 = -170 \text{ kJ.kg}^{-1}$

$q_f = h_1 - h_4 = 120 \text{ kJ.kg}^{-1}$

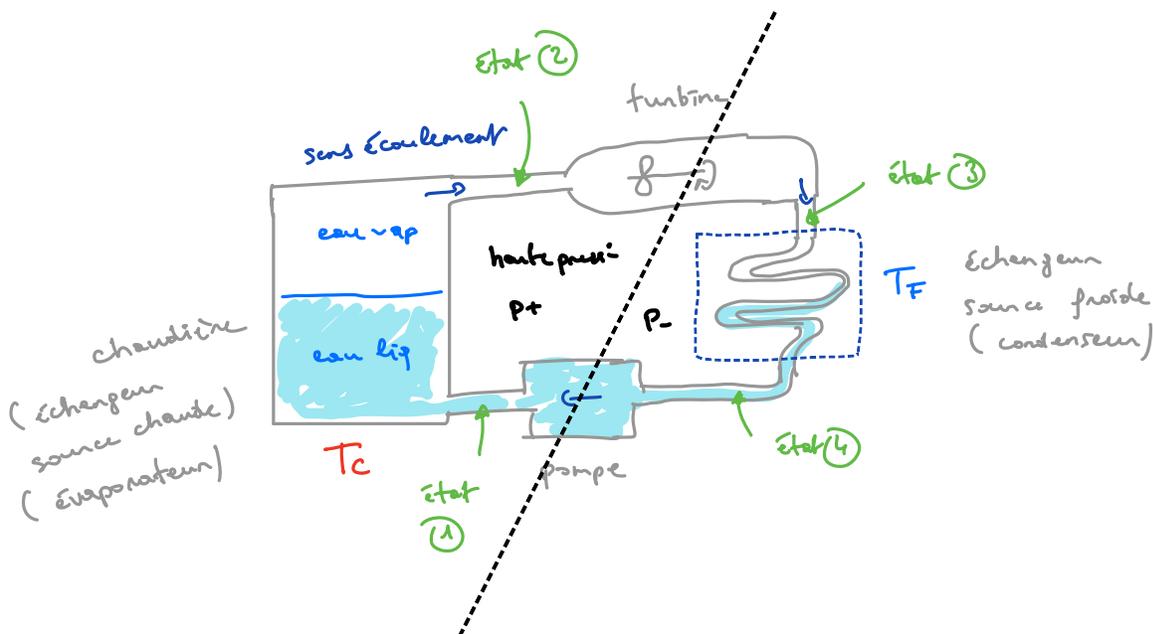
$w = h_2 - h_1 = 50 \text{ kJ.kg}^{-1}$

efficacité (en tant que machine frig.): $\eta = \frac{q_f}{w} = \frac{120}{50} = 2,4$

Rem (importante!) : Etagement des ϕ températures remarquables



2.2 Machine à vapeur (cycle de Rankine)



Etat ① : eau liq
haute press- (P^+)
et basse température
 $T_4 \approx T_1$ (ϕ)

Etat ② : eau vap
haute press- (P^+)
et haute température
hypothèse : vap saturante
 $T_2 = T_{vap}(P^+)$

Etat ③ : mélange liq +
vap basse press- (P^-)
et basse température
 $T_3 = T_{vap}(P^-)$

Etat ④ : eau liq, P^-
hypothèse : liq saturant
 $T_4 = T_3$

(*) pourquoi $T_4 \approx T_1$? entre 4 et 1, on "compresse" le liquide, i.e on \uparrow la pression (de P^- à P^+) sans (quasi) rien changer d'autre, en particulier T (l'eau liq. étant \approx incompressible, la pompe n'apporte à peu près aucun travail).

en conséquence, sauf si P est sur l'un des axes, les points ① et ④ sont confondus dans le diagramme

hypothèses sur la nature des évolutions :

1 \rightarrow 2 : chauffage + vaporisation isobares (chaudière = échangeur T_c)

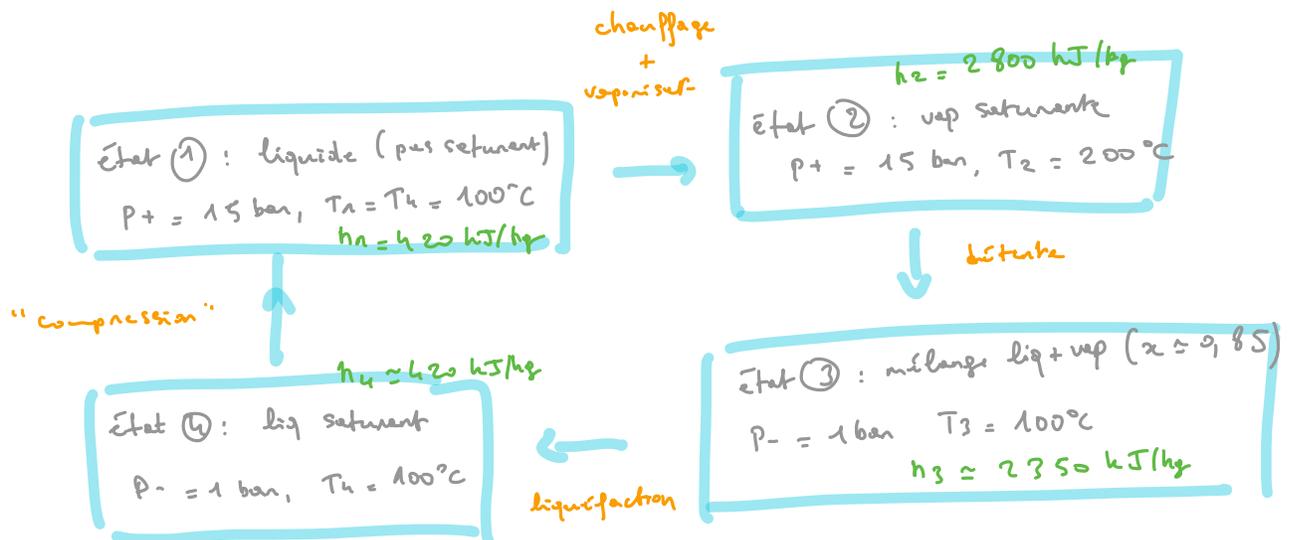
2 \rightarrow 3 : détente dans la turbine \approx adiabatique / réversible (isentropique)

3 → 4 : liquéfaction isobare (Echangeur T_F)

4 → 1 : à peu près rien ... $P \uparrow$ (c'est plus isentropique qu'une autre chose).

On trace le cycle dans un diagramme (T, S) avec $P_- = 1 \text{ bar}$ et $P_+ = 15 \text{ bar}$

Résumé des 4 états, avec valeurs numériques :



Calcul de q_c , q_f , w_u :

$$q_c = h_2 - h_1 = 2380 \text{ kJ/kg}$$

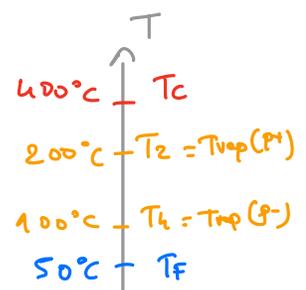
$$q_f = h_4 - h_3 = -1930 \text{ kJ/kg}$$

$$w_u = h_3 - h_2 = -450 \text{ kJ/kg}$$

d'où le rendement : $\rho = \frac{|w_u|}{q_c} = 0.12$

rendement de Carnot (avec $T_c = 400^\circ\text{C}$ et $T_F = 50^\circ\text{C}$) :

$$\rho_c = 1 - \frac{T_F}{T_c} = 0.152$$

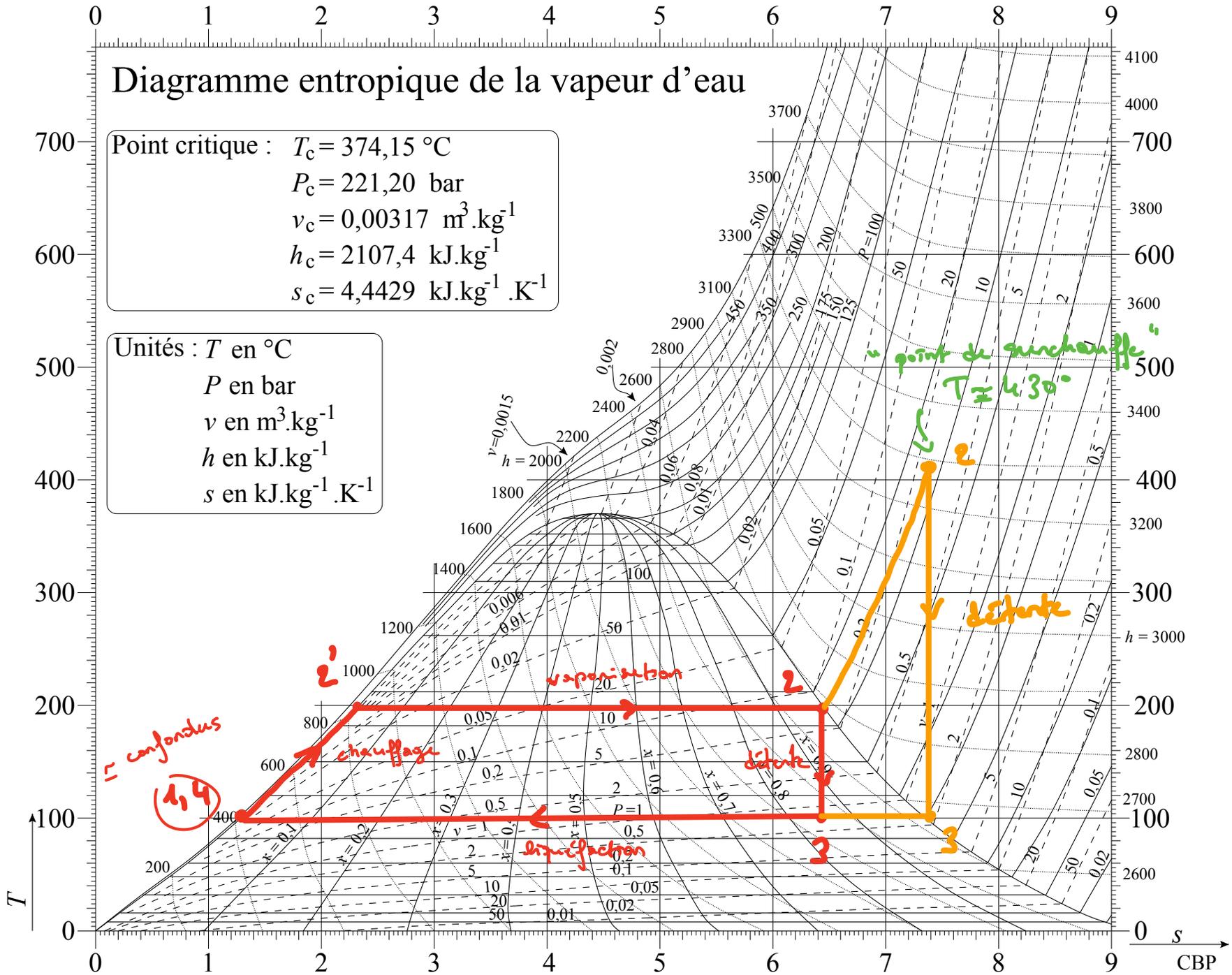


↑ Δ températures en Kelvin!

Diagramme entropique de la vapeur d'eau

Point critique : $T_c = 374,15\text{ °C}$
 $P_c = 221,20\text{ bar}$
 $v_c = 0,00317\text{ m}^3.\text{kg}^{-1}$
 $h_c = 2107,4\text{ kJ.kg}^{-1}$
 $s_c = 4,4429\text{ kJ.kg}^{-1}.\text{K}^{-1}$

Unités : T en $^{\circ}\text{C}$
 P en bar
 v en $\text{m}^3.\text{kg}^{-1}$
 h en kJ.kg^{-1}
 s en $\text{kJ.kg}^{-1}.\text{K}^{-1}$



Rem : la liquéfaction partielle lors de la détente n1 est pas souhaitable
(liquéfaction de la turbine).

Solution ; surchauffer (avec une 2^e chaudière dans laquelle on fait
passer la vapeur issue de la 1^e chaudière) la vapeur
avant la détente