

CANONICO

$$\alpha(\rho) = \frac{A(N,V)}{V} \quad \text{per fissato}$$

$$\sigma \frac{\partial P}{\partial \sigma} = -\rho^2 \alpha''(\rho)$$

$$\boxed{\rho = \frac{N}{V}, \quad \sigma = \frac{V}{N}, \quad \sigma = \frac{1}{\rho}}$$

$$\int_{\sigma_A}^{\sigma_B} d\sigma \sigma P'(\sigma) = - \int_{\sigma_A}^{\sigma_B} d\sigma \rho^2 \alpha''(\rho) = - \int_{\sigma_A}^{\sigma_B} d\left(\frac{1}{\rho}\right) \rho^2 \alpha''(\rho)$$

$$= \int_{\rho_A}^{\rho_B} d\rho \alpha''(\rho) = \alpha'(\rho_B) - \alpha'(\rho_A)$$

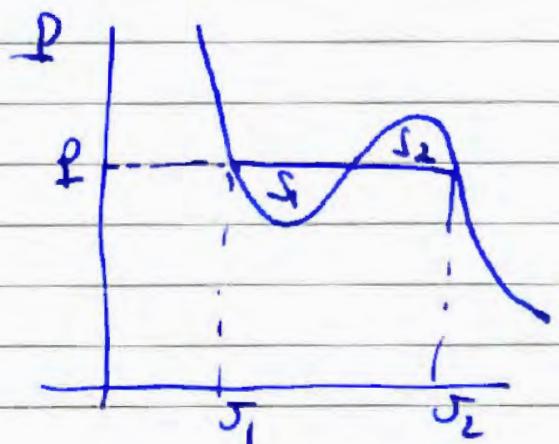
$$= \sigma_B P(\sigma_B) - \sigma_A P(\sigma_A) - \int_{\sigma_A}^{\sigma_B} d\sigma P(\sigma)$$

(a) $\boxed{\mu(\rho_B) - \mu(\rho_A) = \sigma_B P(\sigma_B) - \sigma_A P(\sigma_A) - \int_{\sigma_A}^{\sigma_B} d\sigma P(\sigma)}$

- Quantità $s_1 = s_2$

$$\mu(\rho_2) = \mu(\rho_1)$$

$$P(s_2) = P(s_1)$$



$$\delta P'(r) = -\rho^2 \alpha''(\rho) \Rightarrow P'(r) = -\rho^3 \alpha''(\rho)$$

$$\int_{r_A}^{r_B} \delta(r) P'(r) = P(r_B) - P(r_A) = - \int_{r_A}^{r_B} d(\frac{1}{\rho}) \rho^3 \alpha''(\rho)$$

$$= \int_{r_A}^{r_B} \delta(r) \rho \rho \alpha''(\rho) = \rho_B \alpha'(r_B) - \rho_A \alpha'(r_A) - \int_{r_A}^{r_B} d\rho \alpha'(\rho)$$

$$\boxed{P(r_B) - P(r_A) = \rho_B \mu(r_B) - \rho_A \mu(r_A) - \int_{r_A}^{r_B} d\rho \alpha'(\rho)} \quad (b)$$

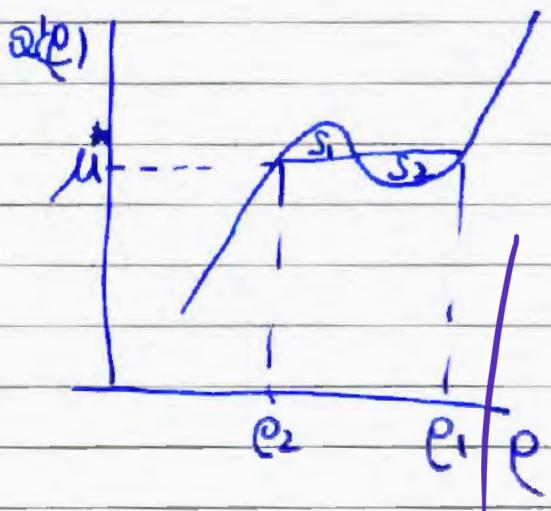
• Per $\rho_1 = 1/r_1$ e $\rho_2 = 1/r_2$

$$P(r_2) = P(r_1) \quad e \quad \mu(\rho_2) = \mu(\rho_1)$$

$$\Rightarrow \mu(\rho_2)(\rho_2 - \rho_1) = \int_{\rho_1}^{\rho_2} d\rho \alpha'(\rho) ; \quad S_2 = S_1$$

Sia μ^* il valore

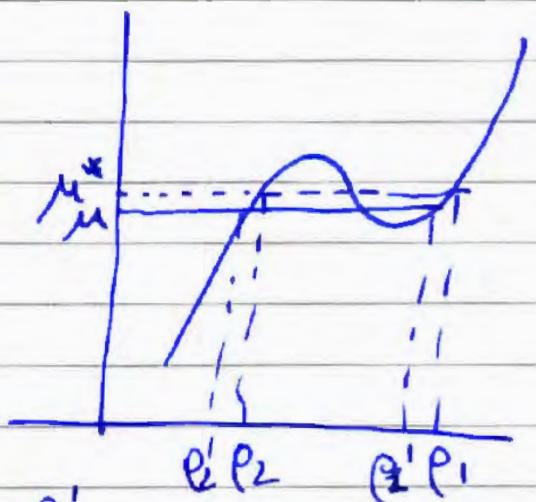
di $\alpha'(\rho)$ per cui $S_1 = S_2$



Consideremos $\mu < \mu^*$

a ρ_1', ρ_2' correspondentes

$$\sigma_1' > \sigma_1, \quad \sigma_2' > \sigma_2$$



$$\varPhi(\omega_2') - \varPhi(\omega_1') = (\rho_2' - \rho_1')\mu - \int_{\rho_1'}^{\rho_2'} dp \varphi'(\rho)$$

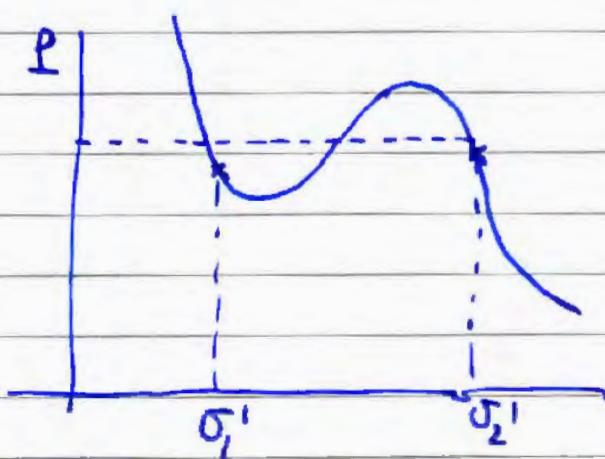
$$= \int_{\rho_2'}^{\rho_1'} dp \varphi'(\rho) - (\rho_1' - \rho_2')\mu \geq 0$$

en punto



$$\sigma_1 > \sigma_2$$

$$\Rightarrow \varPhi(\omega_2') > \varPhi(\omega_1')$$



Al contrario, se

$$\mu > \mu^* \quad \varPhi(\omega_1') > \varPhi(\omega_2')$$

Per $\alpha'(\rho) = \mu^*$, essendo $s_1 = s_2$ dalla (b) segue che

$$\alpha'(\rho_1) = \alpha'(\rho_2) = \frac{1}{\rho_1 - \rho_2} \int_{\rho_1}^{\rho_2} d\rho \alpha'(\rho) = \frac{\alpha(\rho_1) - \alpha(\rho_2)}{\rho_1 - \rho_2}.$$

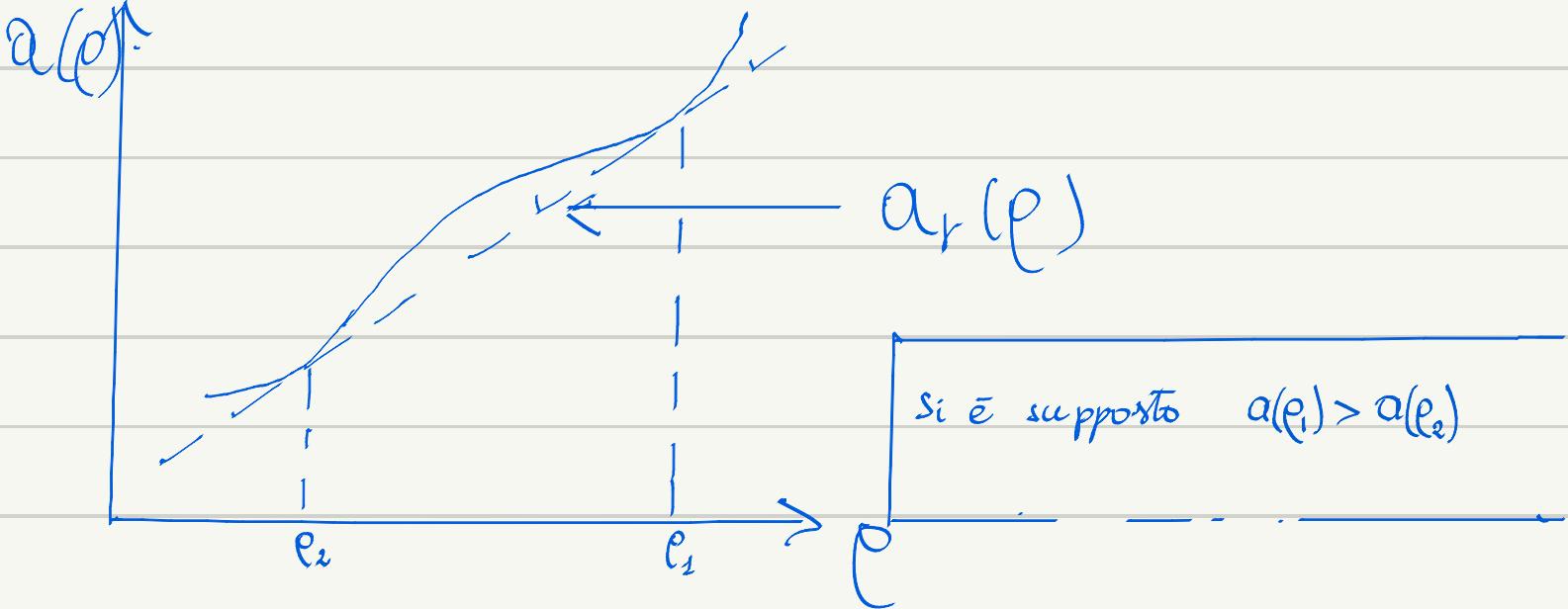
Consideriamo la retta con pendenza μ^* che passa da $\alpha(\rho_1)$ e $\alpha(\rho_2)$

$$\begin{aligned}\alpha_r(\rho) &= [\alpha(\rho_1) - \alpha(\rho_2)] \frac{\rho - \rho_2}{\rho_1 - \rho_2} + \alpha(\rho_2) \\ &= \alpha(\rho_1) \frac{\rho - \rho_2}{\rho_1 - \rho_2} + \alpha(\rho_2) \left[1 - \frac{\rho - \rho_2}{\rho_1 - \rho_2} \right] \\ &= \alpha(\rho_1) \frac{\rho - \rho_2}{\rho_1 - \rho_2} + \alpha(\rho_2) \frac{\rho_1 - \rho}{\rho_1 - \rho_2}\end{aligned}$$

Utilizzando $P(\rho) = \rho \alpha'(\rho) - \alpha(\rho)$ da $\alpha_r(\rho)$ si ottiene una pressione costante

$$P_r(\rho) = \frac{\alpha(\rho_1)\rho_2 - \alpha(\rho_2)\rho_1}{\rho_1 - \rho_2}.$$

Considerando la forma di $\alpha'(\rho)$ a pag. 55-2 si ha



Osserviamo che $\alpha_r(\rho)$, per $\rho_2 \leq \rho \leq \rho_1$, descrive un sistema fatto di due sottosistemi, uno a densità ρ_1 ed uno a densità ρ_2 , con percentuali $x_1 = (\rho - \rho_2)(\rho_1 - \rho_2)$, $x_2 = 1 - x_1 = (\rho_1 - \rho)/(\rho_1 - \rho_2)$. Evidentemente per $\rho_2 \leq \rho \leq \rho_1$, $0 \leq x_1 \leq 1$. NOTIAMO che $\alpha_r(\rho)$ da $1/k_B = -\rho^2 \alpha''_r(\rho) = 0$, ovvero una comprensibilità infinita!

Consideriamo un volume V fissato e $\rho_2 < \rho \leq \rho_1$:

$$A_r(N, V, T) = V \alpha_r(\rho) = V x_1 \alpha(\rho_1) + V x_2 \alpha(\rho_2) \equiv V_1 \alpha(\rho_1) + V_2 \alpha(\rho_2), \quad V_1 + V_2 = V.$$

Evidentemente V_1 e V_2 sono i volumi occupati dai sistemi a densità ρ_1 e ρ_2 . E' anche chiaro che il sistema 1 contiene $N_1 = V_1 \rho_1$ particelle ed il sistema 2 $N_2 = V_2 \rho_2$ particelle. Per $\rho < \rho_2$ o $\rho > \rho_1$, A_r perde significato in quanto uno dei due volumi (V_1 o V_2) diventa negativo.

Per $\rho_2 < \rho \leq \rho_1$, A_r descrive un sistema composto da due sottosistemi omogenei e fornisce una energia libera più bassa di quella corrispondente ad un sistema omogeneo a densità ρ , descritto da $V \alpha(\rho)$.

Quindi per $\rho_2 < \rho \leq \rho_1$ il sistema all'equilibrio è inomogeneo, separato in due fasi ed è descritto da A_r .

Con V fissato $N = V(x_1 \rho_1 + (1-x_1) \rho_2) \equiv N(x_1)$. Se vogliamo trovare N , allora $V(x_1) = N / (\rho_2 + x_1(\rho_1 - \rho_2))$.

Poniamo $A(N, V) = N\tilde{Q}(v)$, $\sigma = N/V$; con N fisso e $\sigma_1 \leq \sigma \leq \sigma_2$, σ_1 e σ_2 essendo tali due $\sigma_1 = \sigma_2$.

Ora $P = -\frac{\partial A}{\partial V} = -\tilde{Q}'(\sigma)$ e $\tilde{Q}'(\sigma_1) = \tilde{Q}'(\sigma_2)$,

ovvero $P(\sigma_1) = P(\sigma_2)$ (dalla (2)).

Sempre dalla (2) di p. 55-1 otteniamo

$$\begin{aligned} \tilde{Q}(\sigma_1)(\sigma_2 - \sigma_1) &= -\tilde{Q}'(\sigma_1)(\sigma_2 - \sigma_1) = \int_{\sigma_1}^{\sigma_2} d\sigma \tilde{P}(\sigma) \\ &= -\tilde{Q}(\sigma_2) + \tilde{Q}(\sigma_1), \end{aligned}$$

ovvero

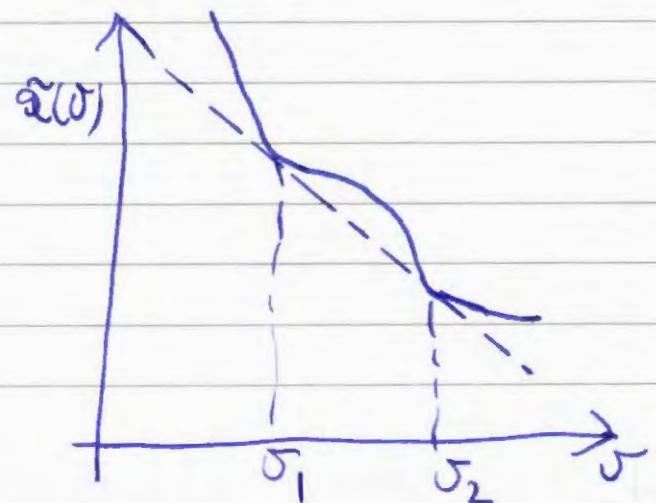
$$\tilde{Q}'(\sigma_1) = \tilde{Q}'(\sigma_2) = \frac{\tilde{Q}(\sigma_2) - \tilde{Q}(\sigma_1)}{\sigma_2 - \sigma_1} \quad (c)$$

Consideriamo le rette tangenti ai punti σ_1 e σ_2

$$\tilde{Q}(\sigma) = \tilde{Q}(\sigma_1) - [\tilde{Q}(\sigma_1) - \tilde{Q}(\sigma_2)] \frac{\sigma - \sigma_1}{\sigma_2 - \sigma_1}. \quad (d)$$

E' evidente che da (d) segue

$$\tilde{Q}'(\sigma) = \tilde{Q}'(\sigma_1) = \tilde{Q}'(\sigma_2)$$



Per $\sigma_1 < \sigma < \sigma_2$ la retta ($\tilde{\alpha}$) è sotto, la curva continua (sistema omogeneo), ovvero ha energia libera più bassa e si trova d'equilibrio.

Riscriviamo la ($\tilde{\alpha}$):

$$\tilde{\alpha}(\sigma) = \tilde{\alpha}(\sigma_1) \frac{\sigma_2 - \sigma}{\sigma_2 - \sigma_1} + \tilde{\alpha}(\sigma_2) \frac{\sigma - \sigma_1}{\sigma_2 - \sigma_1}$$

E' chiaro che per $\sigma_1 \leq \sigma \leq \sigma_2$

$$0 \leq x = \frac{\sigma_2 - \sigma}{\sigma_2 - \sigma_1} \leq 1$$

$$\text{e } \frac{\sigma - \sigma_1}{\sigma_2 - \sigma_1} = 1 - x$$

Quindi al variare di x tra 0 e 1

$$\begin{aligned} N\tilde{\alpha}(\sigma) &= Nx\tilde{\alpha}(\sigma_1) + N(1-x)\tilde{\alpha}(\sigma_2) \\ &\equiv N_1\tilde{\alpha}(\sigma_1) + N_2\tilde{\alpha}(\sigma_2) \end{aligned}$$

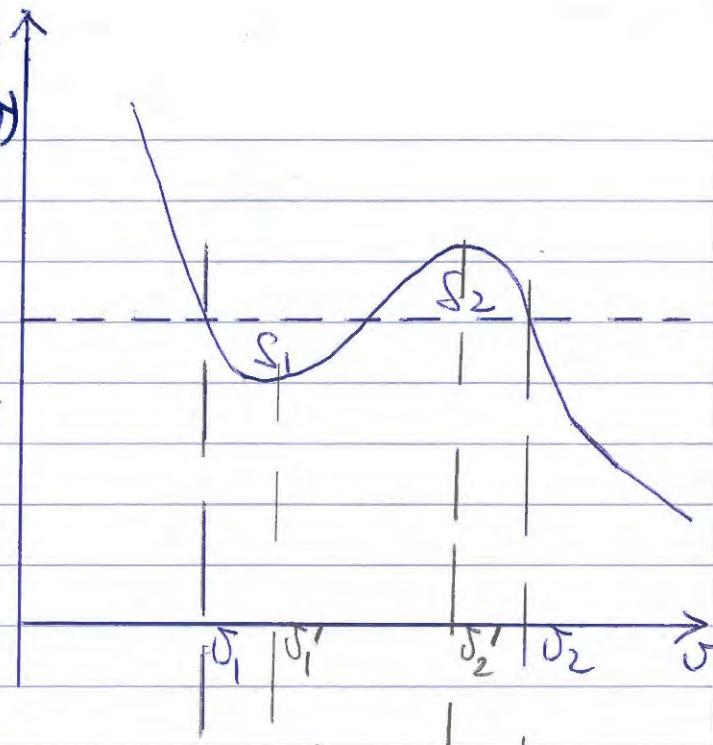
il sistema è composto da 2 regioni:
 una con densità $\rho_1 = 1/\sigma_1$ e N_1 particelle
 ed una a densità $\rho_2 = 1/\sigma_2$ e N_2 particelle
 ovvero una regione di volume $V_1 = N_1\sigma_1 = N_1\sigma_1 x$
 a densità ρ_1 ed una regione di
 volume $V_2 = N_2\sigma_2 = N_2(1-x)$ a densità ρ_2 .

Dalla relazione $\tilde{\alpha}'(\sigma) = -\rho(\sigma)$
segue che:

(c) σ_1', σ_2' punti di flesso
per $\tilde{\alpha}(\sigma)$;

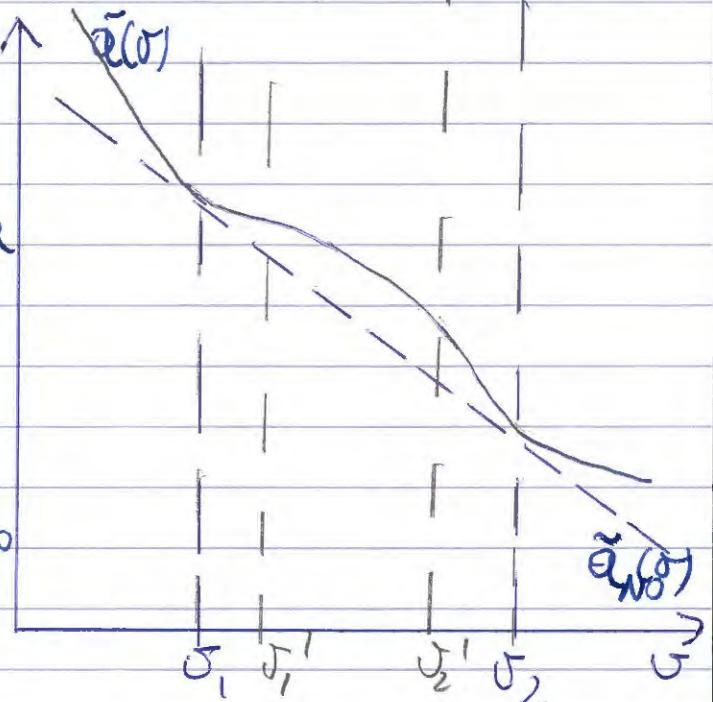
(c') per $\sigma < \sigma < \sigma'$ $\tilde{\alpha}(\sigma)$ è
concava;

(c'') per $\sigma < \sigma_1', \sigma > \sigma_2'$ $\tilde{\alpha}(\sigma)$ è
convessa.



In fine per $\sigma < \sigma < \sigma_1$ la
retta tangente (eq. (d))
descrive una combinazione
lineare con pesi positivi
delle due fasi $\tilde{\alpha}_1(\sigma)$ ed
essendo $\tilde{\alpha}_1(\sigma) < \tilde{\alpha}(\sigma)$ è
anche l'energia del

sistema stabile (principio
di minimo delle
energie libere di Helmholtz).



Per $\sigma > \sigma_2$ ($\sigma < \sigma_1$) L'α̃(σ) non è più una
combinazione lineare con pesi positivi di
 $\tilde{\alpha}(\sigma_1), \tilde{\alpha}(\sigma_2)$ e non ha più significato
fisico.