Potenciales termodinámicos, II

G.A. Raggio

Introducimos los potenciales termodinámicos como transformadas de Legendre-Fenchel de $U(S, V, \mathbf{X})$ respecto de las variables básicas (S, V). Esto provee una caracterización variacional de los potenciales y permite obtener de forma inmediata las propiedades de convexidad/concavidad a partir de la convexidad de U en sus variables naturales (S, V, \mathbf{X}) (que son todas extensivas).

1. Dada una función f definida en un conjunto $K \subset \mathbb{R}^n$, su **transformada de Legendre-Fenchel** es la función

$$f^{\#}(\boldsymbol{y}) := \sup \{ \boldsymbol{x} \cdot \boldsymbol{y} - f(\boldsymbol{x}) : \boldsymbol{x} \in K \}, \ \boldsymbol{y} \in \mathbb{R}^{n}.$$

Lema 1 $f^{\#}$ es convexa.

Demostración: Si $0 \le \lambda \le 1$,

$$f^{\#}(\lambda y_1 + (1 - \lambda)y_2) = \sup_{x \in K} \{\lambda [y_1 \cdot x - f(x)] + (1 - \lambda)[y_2 \cdot x - f(x)]\}$$

$$\leq \sup_{x \in K} \{\lambda [y_1 \cdot x - f(x)]\} + \sup_{x \in K} \{(1 - \lambda)[y_2 \cdot x - f(x)]\} = \lambda f^{\#}(y_1) + (1 - \lambda)f^{\#}(y_2).$$

2. Definimos la energía libre de Helmholtz F(T,V,X) como menos la transformada de L-F de $S\mapsto U(S,V,X)$:

$$F(T, V, \mathbf{X}) = -\sup_{S} \{TS - U(S, V, \mathbf{X})\} = \inf_{S} \{U(S, V, \mathbf{X}) - TS\}, T > 0.$$

En virtud de su definición como menos la transf. de L-F de U con respecto a S, F es cóncava en T.

Veamos que F es convexa en sus variables extensivas. Si $0 < \lambda < 1$, tenemos

$$\begin{split} F(T,\lambda V_1 + (1-\lambda)V_2,\lambda \pmb{X}_1 + (1-\lambda)\pmb{X}_2) &= \inf_S \{U(S,\lambda V_1 + (1-\lambda)V_2,\lambda \pmb{X}_1 + (1-\lambda)\pmb{X}_2) - TS\} \\ &= \inf_{S_1,S_2} \{U(\lambda S_1 + (1-\lambda)S_2,\lambda V_1 + (1-\lambda)V_2,\lambda \pmb{X}_1 + (1-\lambda)\pmb{X}_2) - T[\lambda S_1 + (1-\lambda)S_2]\} \\ &\leq \inf_{S_1,S_2} \{\lambda [U(S_1,V_1,\pmb{X}_1) - TS_1] + (1-\lambda)[U(S_2,V_2,\pmb{X}_2) - TS_2]\} \\ &= \inf_{S_1} \{\lambda [U(S_1,V_1,\pmb{X}_1) - TS_1]\} + \inf_{S_2} \{(1-\lambda)[U(S_2,V_2,\pmb{X}_2) - TS_2]\} \\ &= \lambda F(T,V_1,\pmb{X}_1) + (1-\lambda)F(T,V_2,S_2) \;, \end{split}$$
 en virtud de la convexidad de U en sus variables naturales.

Veamos también que F es homogenea de grado 1 en sus variables extensivas (V, \mathbf{X}) : para $\lambda > 0$,

$$\begin{split} F(T,\lambda V,\lambda \boldsymbol{X}) &= \inf_{S} \{U(S,\lambda V,\lambda \boldsymbol{X}) - TS\} = \inf_{S} \{\lambda U(S/\lambda,V,\boldsymbol{X}) - \lambda T(S/\lambda)\} \\ &= \lambda \inf_{S} \{U(S/\lambda,V,\boldsymbol{X}) - T(S/\lambda)\} = \lambda \inf_{S/\lambda} U(S/\lambda,V,\boldsymbol{X}) - T(S/\lambda)\} = \lambda F(T,V,\boldsymbol{X}) \;, \end{split}$$

en virtud de la homogeneidad de grado 1 de U en sus variables naturales.

$$F(T, V, \boldsymbol{X})$$
 es cóncava en T a (V, \boldsymbol{X}) fijo

 $F(T,V,\boldsymbol{X})$ es convexa y homogenea de grado 1 en sus variables extensivas (V,\boldsymbol{X}) a T fijo

Observamos que $S \mapsto U(S, V.X) - TS$ es convexa; por lo tanto, si S_o es un punto crítico de esta función entonces es automaticamente un mínimo global. Los puntos críticos están determinados por

(1)
$$T = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V, \mathbf{X}}.$$

Esto muestra que la T en el argumento de F es la temperatura termodinámica y podemos entonces escribir

$$F(T, V, \mathbf{X}) = U(S(V, T, \mathbf{X}), V, \mathbf{X}) - TS(V, T, \mathbf{X}),$$

donde $S(V, T, \mathbf{X})$ es la solución de la ecuación diferencial (1). Además, el infimo en la definición de F se asume exactamente en $S(V, T, \mathbf{X})$.

De la concavidad de F como función de T y de $(\partial F/\partial T)_{V,\mathbf{X}}=-S$ obtenemos $C_v\geq 0$, ya que

$$0 \ge \left(\frac{\partial^2 F}{\partial T^2}\right)_{V, \mathbf{X}} = -\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_{V, \mathbf{X}} = -\frac{C_v}{T} \ .$$

De la convexidad de F como función de V y de $(\partial F/\partial V)_{T,\mathbf{X}} = -p$ obtenemos positividad de la compresibilidad isotérmica

$$\kappa_T := -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_{T, \mathbf{Y}} \ge 0,$$

ya que

$$0 \le \left(\frac{\partial^2 F}{\partial V^2}\right)_{T, \mathbf{Y}} = -\left(\frac{\partial p}{\partial V}\right)_{T, \mathbf{Y}} = \frac{1}{V \kappa_T} \; .$$

3. La entalpía H(p, S, X) es menos la transformada de L-F de U respecto de V:

$$H(S, p, \mathbf{X}) = -\sup_{V} \{-pV - U(S, V, \mathbf{X})\} = \inf_{S} \{U(S, V, \mathbf{X}) + pV\}, p > 0.$$

En virtud de su definición H es cóncava en p. Y como lo hicimos con F se demuestra que H es convexa y homogenea de grado 1 en sus variables extensivas (S, \mathbf{X}) .

$$H(S, p, \boldsymbol{X})$$
 es cóncava en p a (S, \boldsymbol{X}) fijo

 $H(S,p,\boldsymbol{X})$ es convexa y homogenea de grado 1 en sus variables extensivas (S,\boldsymbol{X}) a p fijo

Tenemos

$$H(S,p,\boldsymbol{X}) = U(S,V(S,p,\boldsymbol{X}),\boldsymbol{X}) + pV(S,p,\boldsymbol{X})\;,\;\; \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S,\boldsymbol{X}} = -p\;.$$

Del mismo modo que en el caso de F, obtenemos positividad de la compresibilidad adiabática¹

$$\kappa_S := -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_{S, \mathbf{X}} \ge 0,$$

 $^{^{1}\}kappa_{S} = c_{v}\kappa_{T}/c_{p}.$

de la concavidad en p de H; y la positividad de la capacidad calorífica a presión constante (o del calor específico a presión constante) a partir de la convexidad de H en S.

4. La energía libre de Gibbs es menos la transformada de L-F de U con respecto a las variables (S, V):

$$G(T,p,\bm{X}) = -\sup_{V,S} \{-pV + TS - U(S,V,\bm{X})\} = \inf_{V,S} \{U(S,V,\bm{X}) + pV - TS\} \; , \; T,p > 0 \; .$$

En virtud de su definición G es cóncava en (T, p). Y como lo hicimos con F se demuestra que G es convexa en sus variables extensivas X.

$$G(T,p,\boldsymbol{X})$$
es cóncava en (T,p) a \boldsymbol{X} fijo

 $G(T,p,\boldsymbol{X})$ es convexa y homogenea de grado 1 en sus variables extensivas \boldsymbol{X} a (T,p) fijo .

Tenemos

$$G(T, p, \mathbf{X}) = U(S(T, p, \mathbf{X}), V(T, p, \mathbf{X}), \mathbf{X}) + pV(T, p, \mathbf{X}) - TS(T, p, \mathbf{X}),$$

$$T = \left(\frac{\partial U}{\partial S}\right)_{V, \mathbf{X}}, \quad -p = \left(\frac{\partial U}{\partial V}\right)_{S, \mathbf{X}}.$$

Nuevamente la concavidad de G en p y T por separado implica la positividad de κ_T y de C_p . Pero también, por la concavidad en (p,T), la forma cuadrática asociada a

$$\left(\begin{array}{ccc} \left(\frac{\partial^2 G}{\partial p^2}\right)_{T,\boldsymbol{X}} &, & \left(\frac{\partial}{\partial p}\left(\frac{\partial G}{\partial T}\right)_{p,\boldsymbol{X}}\right)_{T,\boldsymbol{X}} \\ \left(\frac{\partial}{\partial T}\left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_{T,\boldsymbol{X}}\right)_{p,\boldsymbol{X}} &, & \left(\frac{\partial^2 G}{\partial T^2}\right)_{p,\boldsymbol{X}} \end{array}\right)$$

es negativa semi-definida con lo cual:

$$\left(\frac{\partial^2 G}{\partial p^2}\right)_{T,\boldsymbol{X}} \leq 0 \; , \; \; \left(\frac{\partial^2 G}{\partial T^2}\right)_{p,\boldsymbol{X}} \leq 0 \; ; \; \; \left(\frac{\partial^2 G}{\partial p^2}\right)_{T,\boldsymbol{X}} \left(\frac{\partial^2 G}{\partial T^2}\right)_{p,\boldsymbol{X}} - \left[\left(\frac{\partial^2 G}{\partial T \partial p}\right)\right]^2 \geq 0 \; .$$

Expresando las derivadas en términos de C_p , κ_T y el coeficiente de expánsión térmica

$$\alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_{n, \mathbf{X}} ,$$

se obtiene

$$\frac{C_p \kappa_T}{VT} \ge \alpha^2 \ .$$

Esta última desigualdad se obtiene también de la convexidad de $(S, V) \mapsto U(S, V, \mathbf{X})$.