

où la constante p_0 est déterminée par :

$$\frac{\eta}{\alpha} p_0 = E_0 - \varepsilon_F(v_0) - \left(\frac{1}{n(E_F)} - \frac{\eta^2}{\alpha} \right) \quad (82)$$

L'équation (81) permet d'obtenir la pression $p - p_0$ à partir des courbes $F(N)$ par une discussion graphique à partir de la figure 21 : il suffit de prendre l'intersection de la courbe $\frac{\eta}{\alpha}(p - p_0) = F(N)$ avec les droites parallèles à la droite :

$$\frac{\eta}{\alpha}(p - p_0) = \lambda N \quad (83)$$

où

$$\lambda = + \left(\frac{1}{n(E_F)} - \frac{\eta^2}{\alpha} \right) \quad (84)$$

Connaissant les valeurs de p et de N (et $N_c = 1 - N$), on peut alors déduire de la formule (75) la valeur du volume atomique v : on a donc les courbes isothermes pression-volume.

On ne connaît pas $E_0 - \varepsilon_F(v_0)$. La valeur de p_0 doit donc être déterminée par l'expérience. Une des manières de déterminer p_0 est de fixer la température θ de la transition à pression ordinaire par sa valeur expérimentale de l'ordre de 100°K (K. Gschneidner et al. 1962) : l'origine des pressions est alors déterminée.

Enfin, l'allure générale des courbes isothermes dépend critiqueusement du paramètre λ intervenant dans l'expression (84) et donc du paramètre η . En effet, une transition du 1er ordre dans le diagramme $E_{0F} - N$ peut donner suivant les valeurs et le signe de λ et de η soit une transition du 1er ordre, soit une transition du 2ème ordre dans le diagramme $p - v$. La température critique T_c du diagramme de phase réel pression-volume est différente de la température critique du diagramme de phase $E_{0F} - N$ pour une impureté.

Enfin, à partir des courbes isothermes, on détermine le palier de la transition par la méthode habituelle (égalité des aires).

D'après les valeurs de $n(E_F)$, α et η déduites expérimentalement pour le Cérium, on trouve que λ est négatif et de l'ordre de $+ 0,1 \text{ eV}$; la tempéra-