

Maxwellovy relace a redukce derivací

Následující postup je převzatý z [Callen] Kap. 7.3. Cílem je vyjádřit libovolnou derivaci termodynamických veličin pomocí tří nezávislých druhých derivací Gibbsova potenciálu:

1. koeficient tepelné roztažnosti

$$\alpha = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p$$

2. izotermická kompresibilita

$$\kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_T$$

3. tepelná kapacita při konstantním tlaku

$$C_p = T \left(\frac{\partial S}{\partial T} \right)_p$$

Níže se všude předpokládá zachování počtu částic, N jako konstantní veličinu u jednotlivých derivací proto explicitně neuvádíme. *Jednotlivé kroky je třeba provádět v uvedeném pořadí.* Postup lze aplikovat i na dielektrika nebo magnetické systémy asociací $E, H \leftrightarrow p$ a $P, M \leftrightarrow V$.

Užitečné vztahy:

1. Diferenciál vnitřní energie

$$dU = TdS - pdV + \mu dN + EdP \pm HdM$$

Znaménko mínus u magnetické práce odpovídá diamagnetikům.

2. Diferenciály ostatních termodynamických potenciálů, které získáme z dU provedením příslušných Legendreových transformací.
3. Gibbsův-Duhemův vztah pro chemický potenciál (i.e., pro jednodimenzionální systém diferenciál molárního Gibbsova potenciálu)

$$d\mu = -sdT + vdp$$

4. Maxwellovy relace plynoucí ze záměnnosti smíšených druhých derivací termodynamických potenciálů, například

$$\left(\frac{\partial^2 G}{\partial T \partial p} \right) = \left(\frac{\partial^2 G}{\partial p \partial T} \right) \leftrightarrow \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p = - \left(\frac{\partial S}{\partial p} \right)_T$$

5. Derivace inverzní funkce

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y} \right)_z = \frac{1}{\left(\frac{\partial y}{\partial x} \right)_z}$$

6. Derivace složené funkce

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y} \right)_z = \left(\frac{\partial x}{\partial w} \right)_z \left(\frac{\partial w}{\partial y} \right)_z$$

7. Derivace implicitní funkce

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y}\right)_z = -\frac{\left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)_x}{\left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)_y}$$

Postup redukce derivací pro jednokomponentní systémy

1. Termodynamické potenciály převedeme do čitatele a eliminujeme pomocí příslušného diferenciálu.

Příklad:

$$\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_G = -\frac{\left(\frac{\partial G}{\partial p}\right)_S}{\left(\frac{\partial G}{\partial S}\right)_p} = /dG = -SdT + Vdp/ = -\frac{-S\left(\frac{\partial T}{\partial p}\right)_S + V}{-S\left(\frac{\partial T}{\partial S}\right)_p}$$

2. Chemický potenciál eliminujeme pomocí Gibbsova-Duhemova vztahu. Toto je jen speciální případ předchozího bodu pro molární Gibbsův potenciál.

3. Eliminace derivací s entropií:

- (a) Entropii převedeme do čitatele (pomocí vztahů pro derivaci implicitní nebo inverzní funkce)
- (b) Kde je to možné, tam příslušnou derivaci eliminujeme pomocí Maxwellovy relace (záměnnost druhých derivací vhodného termodynamického potenciálu, který identifikujeme podle nezávislých proměnných, vystupujících v dané derivaci entropie).
- (c) V ostatních případech převedeme na derivaci entropie podle teploty s použitím vztahu pro derivaci složené funkce a identifikujeme příslušnou tepelnou kapacitu. Na základní sadu derivací lze následně převést pomocí Meyerova vztahu.

Příklad:

$$\left(\frac{\partial T}{\partial p}\right)_S = -\frac{\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T}{\left(\frac{\partial S}{\partial T}\right)_p} = \frac{T\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p}{C_p},$$

neboť z diferenciálu Gibbsova potenciálu (nezávislé proměnné T, p) přečteme Maxwellovu relaci

$$\left(\frac{\partial S}{\partial p}\right)_T = -\left(\frac{\partial V}{\partial T}\right)_p$$

a výraz ve jmenovateli dostáváme rovnou (až na T) tepelnou kapacitu při konstantním tlaku.

4. Eliminace derivací objemu:

- (a) V převedeme do čitatele,
- (b) Vyjádříme pomocí α a κ_T .