



九、平均场理论

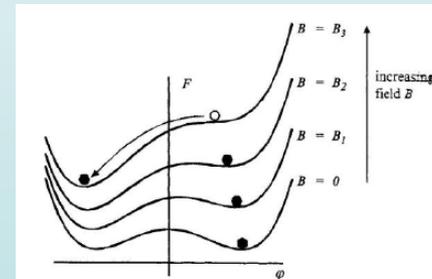
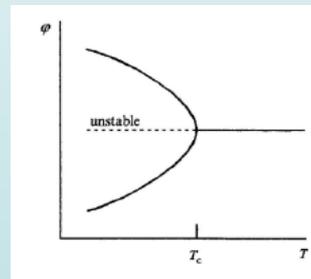
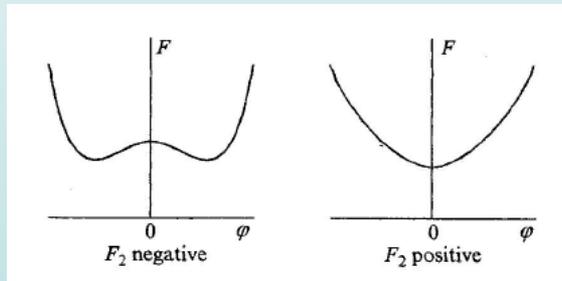
- **分子平均场理论**：研究某个给定的分子，并且忽略涨落，把周围的分子对给定分子的作用看作是平均场。这一方法对于四维及以上的系统是正确的，在三维及以下远离临界点时符合得比较好。
- **热力学微扰理论**：固定某个位点的哈密顿量，通过变分原理确定最优的扰动项。
- **朗道自由能**：相对于给定的序参量形成的自由能曲面，其最小值对应的是（平均场意义下）热力学平衡态的自由能。



➤ 二级相变的金兹堡-朗道泛函

$$\mathcal{F}[m(\mathbf{x})] = \int d^d x \left(a(T - T_c) m^2(\mathbf{x}) + \frac{b}{2} m^4(\mathbf{x}) + c(\nabla m(\mathbf{x}))^2 - hm(\mathbf{x}) \right)$$

该泛函的设置出于以下考虑：(1) 忽略 $m(\mathbf{x})$ 在临界点附近的涨落；(2) $m(\mathbf{x})$ 的设置不改变原系统哈密顿量的对称性，因此泛函中除了 Zeeman 项外都是偶次幂；(3) 梯度项的设置 ($c > 0$) 确保磁化倾向于均匀分布；(4) $b > 0$ 以保证更高阶项都是可忽略的小量；(5) $a > 0$ ，当 $T > T_c$ 时，朗道自由能只有 $m = 0$ 一个极小值，而当 $T < T_c$ 时，有两个不为零的极小值（见下图）。



临界指数： $\alpha = 0, \beta = \frac{1}{2}, \gamma = 1, \delta = 3, \nu = \frac{1}{2}, \eta = 0$

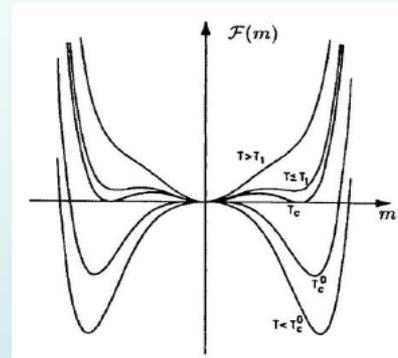


➤ 一级相变的金兹堡-朗道泛函

$$\mathcal{F}[m(\mathbf{x})] = \int d^d x \left(a(T - T_c) m^2(\mathbf{x}) + \frac{b}{2} m^4(\mathbf{x}) + \frac{v}{2} m^6(\mathbf{x}) + c(\nabla m(\mathbf{x}))^2 \right) \quad b < 0$$

假设序参量在全空间均匀，则

$$\mathcal{F}(m) = C_0 \left(a(T - T_c^0) m^2 + \frac{b}{2} m^4 + \frac{v}{2} m^6 \right)$$



当 $T > T_1$ 时，只有 $m = 0$ 一个极小值点，系统完全无序；当 $T \leq T_1$ 时，出现另外两个对称的亚稳态点；当 $T \leq T_c$ 时，这两个点比零点更稳定，零点变成亚稳态点；当 $T \leq T_c^0$ 时，零点不再是亚稳态点，系统有两个对称的最小值点。



➤ 金兹堡判据

因为平均场理论忽略了系统的涨落，而涨落与关联成正比，趋近于临界点时占主导地位，因此平均场理论在临界点附近容易失效。

朗道平均场理论成立的条件为 $|t|^{(d-4)/2} \ll D$ 即 $d > 4$

$d < 4$ 时朗道平均场理论不适用

$d = 4$ 不十分适用，需要计入对涨落的修正