

相転移とは？

数理物理・統計物理学研究室
坂場浩祐

相転移の種類

相転移を分類する際に、ギブスの自由エネルギーGが使われます。

- ▶ 一次相転移

ギブスの自由エネルギーの一階微分が不連続となる相転移を一次相転移といいます。

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

つまり、一次相転移とは、体積やエントロピーに不連続が生じる変化だと書えます。体積が不連続になるのは、物質の密度が急激に変化することを意味します。また、エントロピーが不連続になるのは、熱エネルギーの吸収や放出を意味しています。この時に生じる熱を潜熱といいます。例えば、水の相転移は一次相転移です。

- ▶ $\alpha + \beta\delta + \beta = 2$ の導出

$$F_1(B, T) = t^{2-\alpha} F\left(\frac{B}{t^{\delta}}\right)$$

$$M(T, B=0) = \left.\frac{\partial F_1(B, T)}{\partial B}\right|_{B=0} \sim t^{2-\alpha-\beta\delta} F'(0) \sim t^{\beta}$$

よって、

$$\alpha + \beta\delta + \beta = 2$$

相転移とは

水には氷、水、水蒸気の3つの状態があります。

固体、液体、気体のようにそれぞれを特徴づける状態を相といいます。そして、相が変化する現象を相転移といいます。水は、0°Cで融解して氷から水に、100°Cで沸騰して水蒸気になります。しかし、これは、1気圧下での話です。実は、圧力を変化させると氷が融解したり、沸騰したりする温度が変化します。

相転移の種類

- ▶ 二次相転移

ギブスの自由エネルギーの二階微分以上が不連続となる相転移を二次相転移といいます。ギブスの自由エネルギーの二階微分は、圧縮率κ、定圧比熱C_pを用いて、

$$\frac{\partial^2 G}{\partial p^2} = \frac{\partial V}{\partial p} = -V\kappa$$

$$\frac{\partial^2 G}{\partial T^2} = \frac{\partial S}{\partial T} = -\frac{C_p}{T}$$

と表せるので、圧縮率κ、定圧比熱C_pに不連続が生じる変化です。例えば、強磁性体の相転移は二次相転移です。

- ▶ $\alpha + 2\beta + \gamma = 2$ の導出

自由エネルギー

$$f(t, h) = b^{-\alpha} f(b^{\nu} t, b^{\nu} h)$$

$b^{\nu} t = 1$ となるようにνを選ぶと、

$$f(t, h) \equiv b^{d/\nu} \phi(b^{-\nu} t, b^{\nu} h)$$

臨界指数との関係は、

$$C(t, 0) = \frac{\partial^2 f(t, 0)}{\partial h^2} \sim t^{-d/\nu} \phi''(-t^{-d/\nu}, 0)$$

$$a = -d/\nu_1 - 2 \quad (1)$$

相転移とは

この図は、相図といわれ、温度と圧力によって物質がどのような状態にあるかを表しています。この相図から、氷は1気圧より低い圧力では、氷が10°Cより高くなり、1気圧より低い圧力では、氷が100°Cより低く融けることがわかります。

相図を導くいくつかの特別な点があります。上の1は三重点です。圧力が0.006気圧、温度0.01°Cでは、氷は固体、液体、気体共存する状態になります。さらに、0.0001気圧より低い圧力では、氷は固体にはならず、固体から気体に変化(昇華)します。

もう一つは臨界点です。水は、374°C、218気圧以上になると、臨界状態という状態になります。臨界状態以上になると、気体と液体の状態が区別できなくなります。

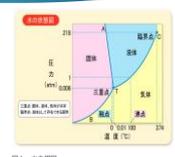


図1 水の相図
出典: <http://chem.kanagawa-u.ac.jp/~chem/hiblog/blog/6162.com/blog-entry-28.html>

臨界指数(Critical Exponents)

臨界点付近では、秩序パラメータと応答関数は異常な挙動を示します。

Exponent	Definition	Condition
α	$C \sim t^{-\alpha}$	$B = 0$
β	$M \sim t^{\beta}$	$T < T_c, B = 0$
γ	$\chi \sim t^{-\gamma}$	$B = 0$
δ	$B \sim M ^{\delta}$	$T = T_c$
ν	$\xi \sim t^{-\nu}$	$B = 0$
η	$G_c^{(2)} \sim \nu^{-(d-2+\eta)}$	$T = T_c$

ただし、 $t = (T - T_c)/T_c$

$$M(t, 0) = \left.\frac{\partial f(t, h)}{\partial h}\right|_{h=0} \sim t^{-(d-\nu_1)/\nu}$$

$$\beta = (d - \nu_1)/\nu \quad (2)$$

$$\chi(t, 0) = \frac{\partial^2 f(t, h)}{\partial h^2} \Big|_{h=0} \sim t^{-(d-2\nu_1)/\nu}$$

$$\gamma = (2\nu_1 - d)/\nu \quad (3)$$

よって、(1),(2),(3)より

$$\alpha + 2\beta + \gamma = 2$$

いろいろな相転移

磁気相転移



出典: <http://www.campus.uoj.ac.jp/~hamada/TextLib/m/chap8/Text/C990803.html>

磁気相転移とは、物質の温度変化により磁性が変化する現象です。高温では、電子のスピンはばらばらの方向を向いていますが、温度を下げると、熱運動よりも相対的にスピンの相対相互作用が強くなります。ある臨界温度以下で、スピンの向きがそろって強磁性体 (b) になります。またスピンの向きはそろっていても同じ数だけ反対方向を向いているものは反強磁性体 (c) といえます。このように、磁気相転移ではスピンの向きがランダムから規則的に変化します。強磁性体は磁石になりますが、反強磁性体は磁石にはなりません。

Scaling Laws

先ほど紹介した臨界指数はすべて独立なものではなく互いに関係しています。

- ▶ Scaling Laws

$$\nu(2-\eta) = \gamma$$

$$\alpha + \beta\delta + \beta = 2$$

$$\alpha + \beta\delta + \gamma = 2$$

$$\alpha + d\nu = 2$$

- ▶ $\nu(2-\eta) = \gamma$ の導出

$$\chi = \frac{\partial M(B, T)}{\partial B} = \frac{\partial}{\partial B} \left[\int \sum_i S_i^z e^{-\beta H} \right]$$

$$= \beta \sum_i (S_i^z)^2 - (\beta M)^2 = \beta \sum_i G_i^{(2)}(0)$$

ただし、 $A = \int d\mathbf{x} t^{-\eta} f(x)$

$$\chi \sim \xi^{2-\eta} \sim t^{-\nu(2-\eta)}$$

臨界指数の定義から、

$$\nu(2-\eta) = \gamma$$

- ▶ $\alpha + d\nu = 2$ の導出

相関関数

$$G(r, t) = t^{2(d-\nu_1)/\nu} \phi(r t^{1/\nu}, t) \quad (T \neq T_c)$$

tを小さいが有限に固定して、rを大きくする極限では、

$$G(r, t) \sim e^{-r/\xi} \sim e^{-r t^{-1/\nu}} \sim t^{-d/\nu} \phi(r t^{1/\nu}, t)$$

$$1/\nu_1 = \nu \quad (4)$$

よって、(1),(4)より、

$$\alpha + d\nu = 2$$

いろいろな相転移

トポロジカル相転移

トポロジカル相転移は、2016年ノーベル物理学賞を受賞したサトウハチロー、ハルゲーン、コスタリツの3人の物理学者によって考えられました。これにより、超流動体、超伝導体、磁性体の理解等が、当時知られていなかったタイプのトポロジカル相転移(コスタリツトポロジカル相転移)を示すことを明らかにしました。



左から、Thouless博士、Haldane博士、Kosterlitz博士
出典: <http://blog.mirakon.jp/go.jp/topics/201610042016-10.html>

$$\beta \sum_i \frac{1}{r^{d-2+\eta}} f\left(\frac{r}{\xi}\right) \sim \int dr r^{d-1} \frac{1}{r^{d-2+\eta}} f\left(\frac{r}{\xi}\right) = A t^{2-\eta}$$

ただし、 $A = \int d\mathbf{x} t^{-\eta} f(x)$

$$\chi \sim \xi^{2-\eta} \sim t^{-\nu(2-\eta)}$$

臨界指数の定義から、

$$\nu(2-\eta) = \gamma$$

参考文献

- ▶ Giuseppe Mussardo, *Statistical Field Theory*, Oxford, 2010, pp.9-16
- ▶ 水の相転移 2
<http://e.sci.osaka-cu.ac.jp/yoshino/edu/water/chapter10.pdf>
- ▶ 相転移の例
<http://www.campus.uoj.ac.jp/~hamada/TextLib/m/chap8/Text/C990803.html>
- ▶ 一般社団法人日本物理学会
<http://www.jps.or.jp/information/2016/10/2016david-j-thouless-duncan-m-haldane-j-michael-kosterlitz3.php>
- ▶ EMANの物理学・熱力学・相転移
<http://eman-physics.net/thermo/transition.html>
- ▶ 西森秀稔, 相転移・境界現象の統計物理学, 培風館, 2005, pp.56-60