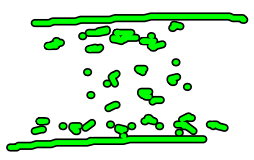


II.8. Grenzfall-Landau-Theorie

⇒ Verallgemeinerung der gewöhnlichen Landau-Theorie für Systeme mit ortshängigen Ordnungsparametern $m(\underline{r}), g(\underline{r})$



Betrachte Funktional der freien Energie

$$F = \int d\underline{r} f(\underline{r})$$

↳ freie-Energie-Dichte

(Anahme: $c(T) > 0$)

$$\text{mit } f(\underline{r}) = a(\underline{r}) + \frac{b(T)}{2}(m(\underline{r}))^2 + \frac{c(T)}{4}(m(\underline{r}))^4 - m(\underline{r})h(\underline{r}) + \frac{f}{2}(\nabla m(\underline{r}))^2$$

↑
äußeres Feld

Zusammenhänge dazu

i) Gradienten-Term ist typisch für Ginzburg-Landau Theorien!

$(\nabla m)^2$ damit Rotationsinvarianz gewährleistet
auf F

typischerweise setzt man Vorfaktor $f > 0$

⇒ Inhomogenität des Ordnungsparameters führt zu einer Erhöhung der freien Energie!

(e) Die Entwicklung setzt voraus, dass sich $m(r)$ nur langsam mit r ändert!

ansonsten müsste auch höhere Ableitungen in $F(r)$ berücksichtigt werden!

(f) Korrelation zwischen verschiedenen Bereichen im Raum werden vernachlässigt!

Sticht man davon, dass keine Kopplungen in F auftreten!

z.B. $\int_{\underline{r}} \int_{\underline{r}'} m(\underline{r}) / m(\underline{r}') \rho(\underline{r}, \underline{r}')$

Bestimmung des Ordnungsparameters im Gleichgewicht

$$\frac{\delta F}{\delta m(\underline{r}')} \stackrel{!}{=} 0 \quad (\text{Variationsableitung})$$

man findet (Übung!)

$$F = \int_{\Omega} \left(a(\underline{r}) + \frac{b}{2} (m(\underline{r}))^2 + \frac{c}{4} (m(\underline{r}))^4 - m(\underline{r}) h(\underline{r}) + \frac{f}{2} (\nabla m(\underline{r}))^2 \right)$$

$$\frac{\delta F}{\delta m(\underline{r})} = 0$$

$$\Rightarrow 0 = b m(\underline{r}) + c (m(\underline{r}))^3 - h(\underline{r}) - f \Delta m(\underline{r})$$

\uparrow Laplace

Differentialgleichung
im Raum

III.9. Gültigkeitsbereich von Landau-Theorie, Ginzburg-Landau Kriterien

Ausgangspunkt beim Ginzburg-Landau-Funktional
 $m(\underline{r})$ ändert sich langsam mit \underline{r} !

\Rightarrow räumliche Fluktuationen (Korrelationen)
sind klein

genauer: Fluktuation sollte klein sein
 gegenüber dem räuml. Mittelwert
 des Ordnungparameters

$$\text{also } \langle (M - \langle M \rangle)^2 \rangle \leq \langle M^2 \rangle \quad \textcircled{A}$$

mit $M = \int_{\underline{r}} m(\underline{r})$

Schreibe \textcircled{A} um

$$\langle M^2 \rangle = \langle \int_{\underline{r}} m(\underline{r}) \int_{\underline{r}'} m(\underline{r}') \rangle$$

$$= V \int_{\underline{r}} \langle m(\underline{r}) m(\underline{0}) \rangle$$

Translationinvarianz (im statistischen Mittel!)

aus \textcircled{A} folgt: Spin-Spin oder Dicht-Dicht Korrelationsfunktion

$$\int_{\underline{r}} d^d \left(\langle m(\underline{r}) m(\underline{0}) \rangle - \langle m(\underline{r}) \rangle \langle m(\underline{0}) \rangle \right)$$

Raumintegral
 in d Raum-
 dimensionen

$$\leq \int_{\underline{r}} d^d \langle m(\underline{r}) \rangle \langle m(\underline{0}) \rangle$$

Wir wissen:

Korrelationsfunktion verhält sich

Wie

$$\frac{e^{-M/\xi}}{r^{d-2}} \leftarrow \text{Vordruckausgabe}$$

(Anster-Zurück-Verhalt!)

→ Raumintegrale können auf Abstände $r \leq \xi$ beschränkt werden!

nehme auch noch an $\langle m(r) \rangle = \langle m(0) \rangle = M_0$

Winkel-
felder

$$\Rightarrow \int_0^\xi dr r^{d-1} \frac{e^{-M/\xi}}{r^{d-2}} \leq \int_0^\xi dr M_0^2$$

$$\Leftrightarrow \int_0^\xi dr r e^{-M/\xi} \leq \int_0^\xi dr M_0^2$$

↑ mittlerer
Magnetisierungs

Wir wissen außerdem:

$$M_0 = A_M \frac{(\hbar T)^B}{T_C}$$

$$\Rightarrow \int_0^\xi dr r e^{-M/\xi} \leq \int_0^\xi dr A_M \frac{(\hbar T)^{2B}}{T_C} \quad (\text{mit } \xi^2)$$

Integral umform:

$$x = \frac{r}{\xi} \Rightarrow r = x\xi \Rightarrow \frac{dr}{dx} = \xi \Leftrightarrow dr = dx\xi \\ \Rightarrow r dr = \xi^2 x dx$$

einsetzen in $(*)$

$$\Rightarrow \int_0^1 dx x e^{-x}$$

$$\leq \int_0^1 \frac{d(|E|^{2p})}{T_c} A_H$$

$$\Rightarrow A_H^{-1} \int_0^1 dx x e^{-x} \int_0^1 \frac{d(|E|^{2p})}{T_c} \leq 1$$

Faktor von der
Größenordnung eins

$$\Rightarrow \int_0^1 \frac{d(|E|^{2p})}{T_c} \leq 1$$

benutze jetzt noch.

$$\int \sim \left(\frac{T-T_c}{T_c} \right)^{-2}$$

(mit Vorzeichen
vor da
Größenady eins)

einsetzen

$$\left| \frac{T-T_c}{T_c} \right|^{-2} \leq 1$$

Gleichung-
Umformung

Damit dies erfüllt ist (für $T < T_c$), muss gelten
$$dv - 2p - 2v \geq 0$$

$$\Leftrightarrow \frac{T}{T_c} < 1$$

Betrachte jetzt speziell

MF-Theorie:

$$\beta = \frac{1}{2}$$
$$v = \frac{1}{2}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2}d - 2 \geq 0$$



$$d \geq d_c = 4$$

“Ober kritische Dimension“ !

Aussage:
Landauartige Theorie wird ‘nichtig’ für $d \geq 4$



Andererseits:

wir haben:

$$\left(A_H^{-1} \int_0^1 dx x e^{-x} \right) \int \frac{d^d E}{T_c} e^{-E} \leq 1$$

benutze wieder $\int \frac{d^d E}{T_c} e^{-E}$

$$\frac{T_c^{-2\nu + d\nu - 2\beta}}{T_c} \leq \left(\int_0^1 dx x e^{-x} \right)^{-1} A_H A_\xi^{-1} = D$$

einsetzen der KF-Exponente

$$\frac{|T-E|^{1/2(d-4)}}{T_C}$$

$$\leq D$$

↑ bekannt durch
Amplitude, Verfallform
 \Rightarrow bekannt!

$$\Leftrightarrow \frac{|T-E|^{d-4}}{T_C} \geq D^{-2}$$

z.B. $d=3$ $\frac{|T-E|}{T_C} \geq D^{-2}$

Interpretation:

Bei Annäherung an T_C wird die
(Ginzburg-Landau) dann schlecht

weil $\frac{|T-E|}{T_C} = \tilde{\tau} \leq \tilde{\tau}_{GL} = D^{-2}$

↑
Ginzburg-Landau-
Temperatur!

z.B. Ferromagnet: $\tilde{\tau}_{GL} \sim 10^{-2}$

'ionische Flüssigkeit' $\zeta_{GC} \sim 10^{-5}$
Elektrolyt.