

# Mecánica Estadística

## Tarea 5: Teoría de Landau y Renormalización

Iván Mauricio Burbano Aldana

6 de abril de 2018

### 1. Teoría de Landau

#### 1.1. Parámetro de orden

1. La derivada funcional de  $S$  es

$$\begin{aligned}\frac{\delta S}{\delta \phi(\mathbf{r})}[\phi] &= \frac{\delta H}{\delta \phi(\mathbf{r})}[\phi] - \frac{\delta}{\delta \phi(\mathbf{r})} \int d^d \mathbf{r}' h(\mathbf{r}') \phi(\mathbf{r}') \\ &= \frac{\delta}{\delta \phi(\mathbf{r}')} \int d^d \mathbf{r}' \left( \frac{1}{2} \|\nabla \phi(\mathbf{r}')\|^2 + A \phi(\mathbf{r}')^2 + B \phi(\mathbf{r}')^4 \right) \\ &\quad - \int d^d \mathbf{r}' h(\mathbf{r}') \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) \\ &= \int d^d \mathbf{r}' \nabla \phi(\mathbf{r}') \cdot \nabla \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) \\ &\quad + \int d^d \mathbf{r}' (2A \phi(\mathbf{r}') \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) + 4B \phi(\mathbf{r}')^3 \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r})) - h(\mathbf{r}) \\ &= \int d^d \mathbf{r}' \nabla \phi(\mathbf{r}') \cdot \nabla \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) + 2A \phi(\mathbf{r}) + 4B \phi(\mathbf{r})^3 - h(\mathbf{r}).\end{aligned}\tag{1}$$

Note que según la definición de derivada de una distribución se tiene

$$\begin{aligned}\nabla \phi(\mathbf{r}') \cdot \nabla \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) &= \sum_{i=1}^d \partial_i \phi(\mathbf{r}') \partial_i \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) = - \sum_{i=1}^d \partial_i^2 \phi(\mathbf{r}') \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) \\ &= - \Delta \phi(\mathbf{r}') \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}).\end{aligned}\tag{2}$$

Se concluye entonces que

$$\begin{aligned}\frac{\delta S}{\delta \phi(\mathbf{r})}[\phi] &= \int d^d \mathbf{r}' \nabla \phi(\mathbf{r}') \cdot \nabla \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) + 2A \phi(\mathbf{r}) + 4B \phi(\mathbf{r})^3 - h(\mathbf{r}) \\ &= - \int d^d \mathbf{r}' \Delta \phi(\mathbf{r}') \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) + 2A \phi(\mathbf{r}) + 4B \phi(\mathbf{r})^3 - h(\mathbf{r}) \\ &= - \Delta \phi(\mathbf{r}) + 2A \phi(\mathbf{r}) + 4B \phi(\mathbf{r})^3 - h(\mathbf{r}).\end{aligned}\tag{3}$$

En efecto, la condición de minimización  $0 = \frac{\delta S}{\delta \phi(\mathbf{r})}[\phi_0]$  toma la forma

$$h(\mathbf{r}) = 2A\phi_0(\mathbf{r}) + 4B\phi_0(\mathbf{r})^3 - \Delta\phi_0(\mathbf{r}). \quad (4)$$

2. En el caso  $h = 0$  en el que  $\phi_0$  es constante,  $\Delta\phi = 0$  y por lo tanto

$$0 = 2A\phi_0 + 4B\phi_0^3 = 2\phi_0(A + 2B\phi_0^2). \quad (5)$$

Se obtienen las soluciones  $\phi_0 = 0$  y, si  $A$  y  $B$  tienen signos opuestos,  $\phi_0 = \pm\sqrt{-\frac{A}{2B}}$ .

3. En este caso, si  $T > T_c$ , se tiene  $A > 0$ . Por lo tanto, la única solución posible es  $\phi_0 = 0$ . Por el otro lado, si  $T < T_c$ , tanto la solución  $\phi_0 = 0$  como las soluciones

$$\phi_0 = \pm\sqrt{\frac{A_1(T_c - T)}{B}} \quad (6)$$

son permitidas. Sin embargo, solo consideramos la solución (6) ya que esta minimiza la energía libre. En efecto, ya que  $h = 0$ , se tiene

$$\begin{aligned} F = H[\phi_0] &= \int d^d\mathbf{r} (A\phi^2 + B\phi^4) = \int d^d\mathbf{r} (A + B\phi^2)\phi^2 \\ &= \begin{cases} 0, & \phi_0 = 0 \\ -\int d^d\mathbf{r} (A - B\frac{A}{2B})\frac{A}{2B} = -\int d^d\mathbf{r} \frac{A^2}{4B} < 0, & \phi_0 = \pm\sqrt{-\frac{A}{2B}}. \end{cases} \end{aligned} \quad (7)$$

## 1.2. Correlaciones

1. Tomando la derivada funcional y utilizando la relación vista en clase  $G(\mathbf{r}', \mathbf{r}) = \frac{\delta}{\delta h(\mathbf{r})}\phi_0(\mathbf{r}')$  se tiene

$$\begin{aligned} \delta(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) &= \frac{\delta}{\delta h(\mathbf{r})}h(\mathbf{r}') = \frac{\delta}{\delta h(\mathbf{r})}(2A\phi_0(\mathbf{r}') + 4B\phi_0(\mathbf{r}')^3 - \Delta\phi_0(\mathbf{r}')) \\ &= 2A\frac{\delta}{\delta h(\mathbf{r})}\phi_0(\mathbf{r}') + 12B\phi_0(\mathbf{r}')^2\frac{\delta}{\delta h(\mathbf{r})}\phi_0(\mathbf{r}') - \Delta\frac{\delta}{\delta h(\mathbf{r})}\phi_0(\mathbf{r}') \quad (8) \\ &= 2AG(\mathbf{r}', \mathbf{r}) + 12B\phi_0(\mathbf{r}')^2G(\mathbf{r}', \mathbf{r}) - \Delta_{\mathbf{r}'}G(\mathbf{r}', \mathbf{r}). \end{aligned}$$

Si  $h = 0$  y el sistema es homogéneo,  $\phi_0$  es constante y  $G(\mathbf{r}', \mathbf{r}) = G(\mathbf{r}' - \mathbf{r})$ . Es claro entonces por la regla de la cadena que

$$\Delta_{\mathbf{r}'}G(\mathbf{r}', \mathbf{r}) = \Delta_{\mathbf{r}'}G(\mathbf{r}' - \mathbf{r}) = \Delta G(\mathbf{r}' - \mathbf{r}). \quad (9)$$

Tomando

$$\xi^{-2} = 2A + 12B\phi_0^2 \quad (10)$$

y haciendo el cambio de variable  $\mathbf{r}' - \mathbf{r} \mapsto \mathbf{r}$  se concluye

$$\delta(\mathbf{r}) = (-\Delta + \xi^{-2})G(\mathbf{r}). \quad (11)$$

Podemos determinar

$$\begin{aligned}\xi &= \frac{1}{\sqrt{2A + 12B\phi^2}} \\ &= \begin{cases} \frac{1}{\sqrt{2A - 12B\frac{A}{2B}}} = \frac{1}{2\sqrt{-A}} = \frac{1}{2\sqrt{A_1(T_c - T)}}, & T < T_c \\ \frac{1}{\sqrt{2A}} = \frac{1}{\sqrt{2A_1(T - T_c)}}, & T > T_c. \end{cases} \quad (12)\end{aligned}$$

2. Utilizando la forma integral de la distribución delta e insertando la transformada de Fourier en (11) se tiene

$$\begin{aligned}\int \frac{d^d \mathbf{k}}{(2\pi)^d} e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}} &= \delta(\mathbf{r}) = (-\Delta + \xi^{-2}) \int \frac{d^d \mathbf{k}}{(2\pi)^d} e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}} \tilde{G}(\mathbf{k}) \\ &= \int \frac{d^d \mathbf{k}}{(2\pi)^d} (-\Delta + \xi^{-2}) e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}} \tilde{G}(\mathbf{k}) \\ &= \int \frac{d^d \mathbf{k}}{(2\pi)^d} (\mathbf{k}^2 + \xi^{-2}) e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}} \tilde{G}(\mathbf{k})\end{aligned} \quad (13)$$

en vista de que  $\Delta e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}} = i\mathbf{k} \cdot i\mathbf{k} e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}} = -\mathbf{k}^2 e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}}$ . Comparando se obtiene que

$$\tilde{G}(\mathbf{k}) = \frac{1}{\mathbf{k}^2 + \xi^{-2}}. \quad (14)$$

3. Utilizando el resultado anterior y restringiendo a  $d = 3$  tenemos

$$\begin{aligned}G(\mathbf{r}) &= \int \frac{d^3 \mathbf{k}}{(2\pi)^3} \frac{e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}}}{\mathbf{k}^2 + \xi^{-2}} \\ &= \frac{1}{(2\pi)^3} \int_0^\infty du \int_0^\pi d\theta \int_0^{2\pi} d\phi u^2 \sin(\theta) \frac{e^{iu\|\mathbf{r}\| \cos(\theta)}}{u^2 + \xi^{-2}}.\end{aligned} \quad (15)$$