

Introducción a la Teoría de Fenómenos Críticos

https://www.famaf.unc.edu.ar/~serra/ifc_2023.html

Guía N° 2 - Sistemas Unidimensionales

Marzo de 2023

Problema 1:

1. Muestre que si $\sigma = \pm 1$ es una variable "tipo" Ising, entonces cualquier función de σ es lineal:

$$f(\alpha\sigma) = f_p(\alpha) + f_i(\alpha)\sigma$$

donde α es un escalar y f_p y f_i son la proyección par e impar de f respectivamente.

2. Muestre que el Hamiltoniano de Ising mas general posible con interacción de pares y campo externo (no necesariamente uniforme) es de la forma

$$\mathcal{H} = \sum_{(i,j)}^N J_{ij} \sigma_i \sigma_j - \mu_0 \sum_{i=1}^N H_i \sigma_i$$

3. Encuentre una expresión análoga a la del punto 1 para el caso de "spin 1", $s = 0, \pm 1$. Escriba el Hamiltoniano mas general posible con interacciones de pares y de sitios para este caso (Hamiltoniano de Blume-Emery-Griffiths).

Problema 2: *El modelo de Ising a campo nulo en $d = 1$: solución iterativa.* Considere el modelo de Ising con interacción primeros vecinos en ausencia de campo ($H = 0$) en $d = 1$ con condiciones de contorno libres,

1. Muestre que la función partición cumple la relación de recurrencia

$$Z_N = 2 \cosh(\beta J) Z_{N-1}.$$

2. Calcule explícitamente $Z_{N=2}$ y use este resultado como "condición inicial" para obtener explícitamente

$$Z_N = 2^N \cosh^{N-1}(\beta J).$$

3. Calcule la energía libre $f(T)$. Compruebe que esta coincide con $f(T, H = 0)$ calculada por matriz de transferencia con condiciones periódicas de contorno.

4. Definimos la función de correlación de spines separados a una distancia l como

$$\Gamma_l = \langle (\sigma_i - \langle \sigma_i \rangle) (\sigma_{i+l} - \langle \sigma_{i+l} \rangle) \rangle,$$

que en $d = 1$, $H = 0$ se reduce a (justifique)

$$\Gamma_l = \langle \sigma_i \sigma_{i+l} \rangle.$$

Cálculen Γ_l y muestren que en este caso, en el límite termodinámico obtenemos un decaimiento exponencial de la función correlación

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \Gamma_l = e^{-l/\xi(T)},$$

donde $\xi(T)$ se denomina longitud de correlación. Encuentre la expresión explícita de $\xi(T)$.

Ayuda: asuma que la interacción depende del sitio, $\mathcal{H} = -\sum_i J_i \sigma_i \sigma_{i+1}$, recalculé ahora $Z_N(\{J_i\})$, use que

$$\frac{\partial Z_N(\{J_i\})}{\partial J_k} = \beta \sum_{\sigma} \sigma_k \sigma_{k+1} e^{-\beta \mathcal{H}},$$

y tome $J_i = J \forall i$ al final del cálculo.

Problema 3: *El modelo de Ising a campo nulo en $d = 1$: independencia de las condiciones de contorno.* Considere el modelo de Ising con interacción primeros vecinos en ausencia de campo ($H = 0$) en $d = 1$ con condiciones de contorno fijas, esto es los valores de los spines extremos de la cadena, σ_1 y σ_N , toman un valor fijo. Podemos así definir 4 funciones de partición distintas: $Z_N(+, +)$, $Z_N(+, -)$, $Z_N(-, +)$, $Z_N(-, -)$:

$$Z_N(\sigma_1, \sigma_N) = \sum_{\sigma_2, \dots, \sigma_{N-1}} e^{-\beta \mathcal{H}(\{\sigma_i\})}.$$

Definiendo los vectores

$$u(+)=\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad ; \quad u(-)=\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

1. Muestre que $Z_N(\sigma_1, \sigma_N)$ se puede escribir como:

$$Z_N(\sigma_1, \sigma_N) = (u(\sigma_1))^\dagger T^{N-1} u(\sigma_N),$$

donde T es la matriz de transferencia definida en el teórico para PBC con $h = 0$.

2. Calcule los autovalores y autovectores de T y use la expresión anterior para mostrar que:

$$Z_N(+, +) = Z_N(-, -) = 2^{N-2} \left(\cosh^{N-1}(K) + \sinh^{N-1}(K) \right)$$

$$Z_N(+, -) = Z_N(-, +) = 2^{N-2} \left(\cosh^{N-1}(K) - \sinh^{N-1}(K) \right).$$

3. Calcule las correspondientes energías libres y muestre que ambas dan el mismo resultado que las obtenidas en el teórico para PBC y en el problema 3. Completamos así la prueba de que la termodinámica del modelo de Ising en $d = 1$ **no** depende de las condiciones de contorno (la extensión a $H \neq 0$ es engorrosa, pero directa).

Problema 4: *Correlaciones y Suceptibilidad del Modelo de Ising*

1. Muestre que para el modelo de Ising la suceptibilidad y las correlaciones están relacionadas por:

$$\chi_N(\beta, H) = \frac{\beta}{N} \sum_{i,j} \Gamma_{i,j}(\beta, H)$$

note que el resultado es válido en cualquier dimensión.

- Use el resultado anterior el punto 4 del problema 3 para reobtener la expresión encontrada en el teórico para $\chi_0(T)$.

Problema 5: *El modelo n -vectorial*

Considere el modelo n -vectorial a campo nulo definido sobre una cadena lineal con condiciones de contorno libres :

$$\mathcal{H} = -J \sum_{i=1}^{N-1} \vec{s}_i \cdot \vec{s}_{i+1}$$

donde \vec{s}_i es un vector de n componentes con $|\vec{s}_i| = 1$.

- Calcule la función partición.
- Calcule la energía libre $f(T)$ y la energía interna $u(T)$.
- Calcule la función correlación de pares $\langle \vec{s}_i \cdot \vec{s}_{i+l} \rangle$. Compruebe que decae exponencialmente para $l \rightarrow \infty$.
- Muestre que para $n \rightarrow 1$ se reobtienen las funciones calculadas para el modelo de Ising.
- Muestre que los calores específicos cumplen

$$\lim_{T \rightarrow 0} c = \begin{cases} 0 & \text{si } n = 1 \text{ (Ising)} \\ 1/2 & \text{si } n = 2 \text{ (X - Y)} \\ 1 & \text{si } n = 3 \text{ (Heisenberg)} \end{cases},$$

lo que dice que la entropía diverge para $T \rightarrow 0$ en los modelos $X - Y$ y Heisenberg. Discuta el resultado.

Problema 6: *El modelo de Blume-Capel*

Considere el modelo de Blume-Capel a campo nulo en $d = 1$ con condiciones periódicas de contorno :

$$\mathcal{H} = -J \sum_{i=1}^N s_i s_{i+1} + D \sum_i s_i^2$$

donde $s_i = 0, \pm 1$ y $D, J > 0$.

- Calcule los autovalores de la matriz de transferencia.
- Calcule la energía libre y la entropía por spin.
- Grafique el diagrama de fases a $T = 0$ en el plano $D - J$. Calcule la forma asintótica de los autovalores de la matriz de transferencia para $T \rightarrow 0$ en las tres regiones características.

Problema 7: *El modelo de Potts de q estados en $d = 1$: solución por Matriz de Transferencia.* Considere el modelo de Potts de q estados con interacción primeros vecinos en presencia de un campo H en $d = 1$ con condiciones de contorno periódicas,

$$\mathcal{H} = -J \sum_{i=1}^N \delta_{s_i, s_{i+1}} - H \sum_{i=1}^N \delta_{s_i, 1} \quad ; \quad s_{N+1} = s_1 \quad ; \quad s_i = 1, \dots, q.$$

1. Utilice el método de la matriz de transferencia para escribir $Z_N = \text{tr}(T^N)$, donde T es una matriz simétrica de $q \times q$. De la expresión explícita de T .
2. Para el cálculo de los autovalores de T defina los vectores $\vec{u} = (1, 0, \dots, 0)$ y $\vec{v} = (\exp(h/2), 1, 1, \dots, 1)$. Muestre que todo vector normal a ambos vectores es autovector de T con autovalor $e^k - 1$, donde $k = \beta J$ y $h = \beta H$. A partir de este resultado calcule el espectro de T e identifique el mayor autovalor.
3. Calcule, para $H = 0$, $F_N(T)$ y $S_N(T)$. Estudie el límite $T \rightarrow 0$ y explique los resultados obtenidos.
4. Calcule del punto anterior el límite termodinámico $f(T)$ y $s(T)$, analice los resultados y compárelos con los obtenidos en el punto 3.

Problema 8: *Interacciones segundos vecinos*

Considere el modelo de Ising unidimensional con interacciones primeros y segundos vecinos a campo nulo y con condiciones periódicas de contorno:

$$\mathcal{H} = -J \sum_{i=1}^N \sigma_i \sigma_{i+1} - J_2 \sum_{i=1}^N \sigma_i \sigma_{i+2}.$$

1. Estudie el diagrama de fases a temperatura nula en el plano $J_1 - J_2$. Note que el sistema presenta una nueva fase solo en el caso de interacciones competitivas, esto es cuando J_1, J_2 tienen distinto signo.
2. Escriba una matriz de transferencia **simétrica** de 4×4 .
3. Use la simetría de \mathcal{H} ante inversión de spines para reducir el problema de cálculo de la energía libre a encontrar el mayor autovalor de una matriz de 2×2 (escriba esta explícitamente).
4. Asuma FBC y aplique la transformación

$$\sigma_1 = t_1; \sigma_2 = t_1 t_2; \sigma_3 = t_1 t_2 t_3; \sigma_N = t_1 t_2 t_3 \dots t_N$$

Que sistema describe? Este es un ejemplo donde se resuelve un problema mediante un mapeo a otro de solución conocida.