Simulación del modelo de Ising en 2D

Práctica computacional - Física Teórica 3 (1^{er} cuat. 2018) - Clase P. Minnini

Ignacio A. Poggi - ignaciop.3@gmail.com

2 de julio de 2018

1. Notas

Se tomaron las siguientes constantes a lo largo del trabajo:

- $k_B = 1$
- J = 1
- B = 0

En el Apéndice se transcribe el código fuente utilizado en lenguaje Matlab.

2. Ejercicio: Tiempo de equilibración

Para obtener el numero de iteraciones necesarias para que la energía y la magnetización alcancen un equilibro, se eligieron tres tamaños de la red posibles: L = 16, L = 32 y L = 64. A su vez, para cada L se analizaron los siguientes valores de temperatura: T = 1.8 ($T < T_c$), T = 2.27 ($T = T_c$) y T = 3 ($T > T_c$).

Se fijo una cota superior razonable de n=10000 iteraciones totales; de esta manera se puede cubrir una rango lo suficiente grande para permitir que cada sistema termalice y luego alcance el equilibrio; sin esperar tiempos muy largos de ejecución del código.

2.1. Resultados

Se encontró que para T=1.8, el numero de iteraciones para que la energía y la magnetización de cada sistema llegue al equilibro varía con el tamaño de la red; es decir a mayor L, más iteraciones se necesitan para que el sistema alcance el equilibro en los parámetros observados.

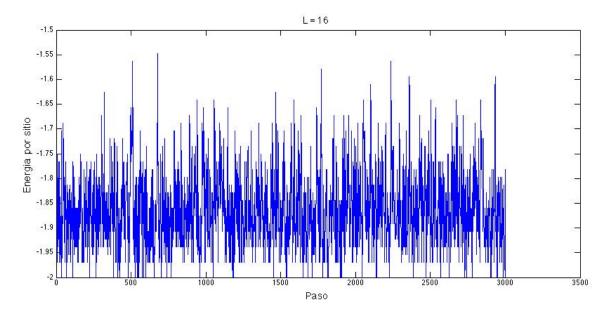


Figura 1: Convergencia de la energía por sitio para L=16 y T=1.8.

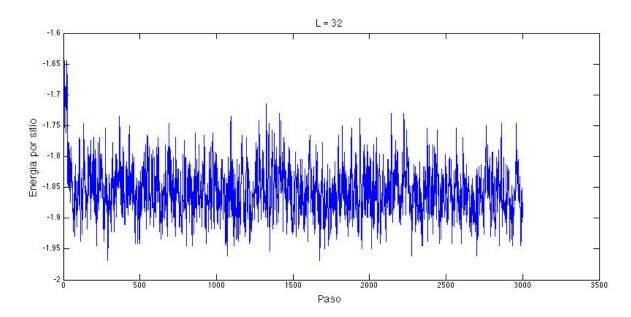


Figura 2: Convergencia de la energía por sitio para L=32 y T=1.8.

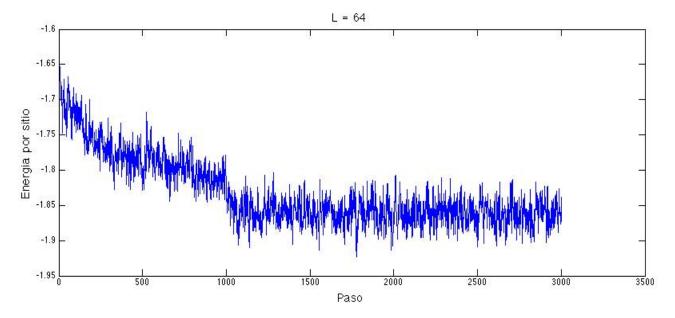


Figura 3: Convergencia de la energía por sitio para $L=64\ \mathrm{y}\ T=1.8.$

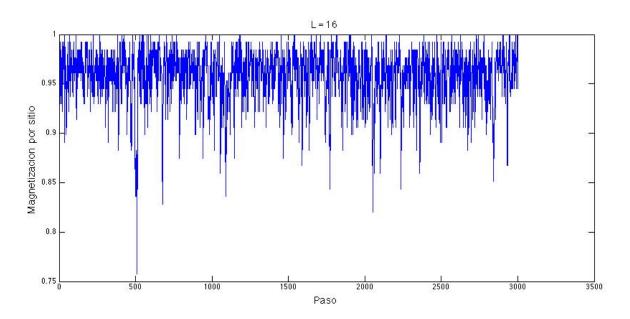


Figura 4: Convergencia de la magnetización por sitio para L=16 y T=1.8.

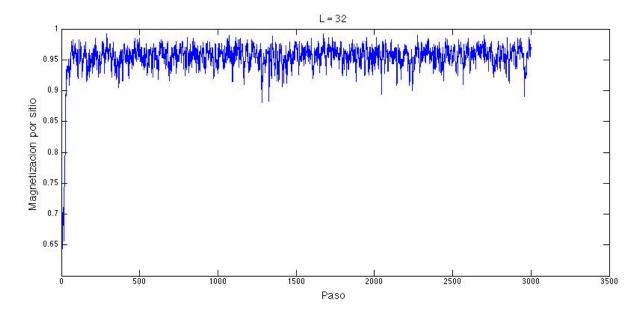


Figura 5: Convergencia de la magnetización por sitio para L=32 y T=1.8.

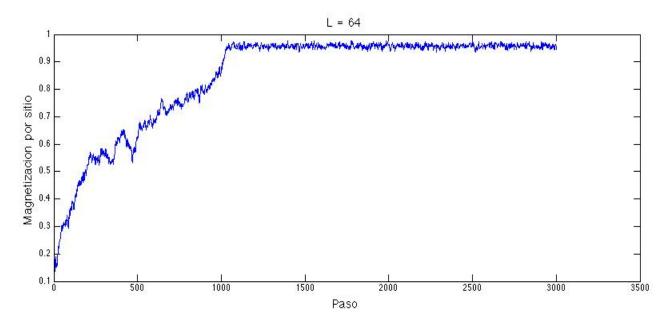


Figura 6: Convergencia de la magnetización por sitio para L=64 y T=1.8.

En las siguientes tablas, se muestran los resultados obtenidos de n para la energía y la magnetización por sitio en cada caso:

Cabe aclarar que, si bien en algunos casos (por ejemplo para L=64), el n observado puede ser menor al informado en la tabla, se escogió un enfoque más conservativo; esto significa que no se tabuló un n justo en la zona de termalización-equilibrio; sino que se eligió un valor posterior.

L = 16	L = 32	L = 64
$n \approx 250$	$n \approx 500$	$n \approx 1250$

Cuadro 1: Cantidad de iteraciones n para alcanzar el equilibrio en e y m a $T=2.27=T_c$, para cada valor de L.

En el caso $T=2.27=T_c$, se pudo observar que la energía oscila en torno a un mismo valor medio $(e\approx -1,4)$ casi inmediatamente al inicio de la ejecución del código; además de que dicho valor es más estable a medida que L es mayor, como se observa en las siguientes figuras:

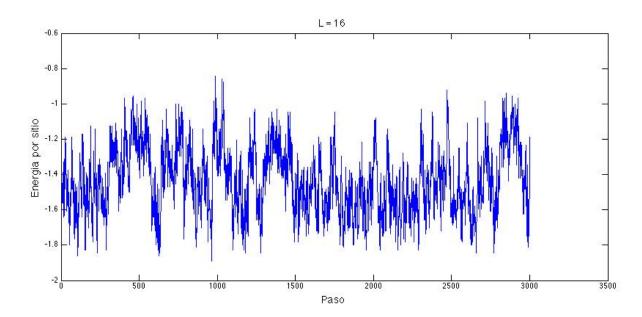


Figura 7: Convergencia de la energía por sitio para L=16 y T=2.27.

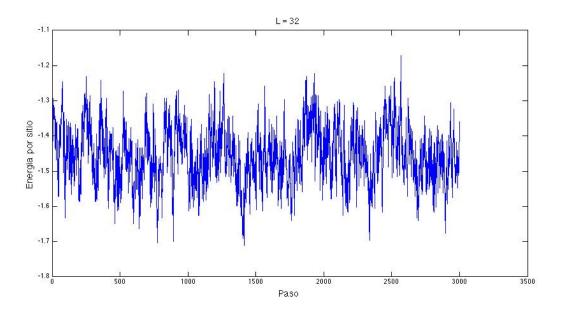


Figura 8: Convergencia de la energía por sitio para L=32 y T=2.27.

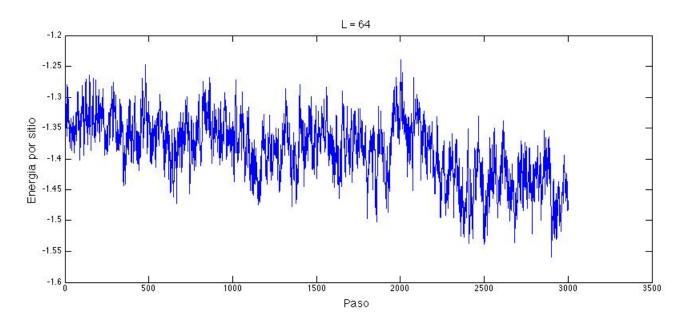


Figura 9: Convergencia de la energía por sitio para L=64 y T=2.27.

Como es de esperar en este caso, el valor absoluto de la magnetización oscila entre 0 y -1 de manera muy brusca para cada valor de L estudiado, por lo tanto no se puede decir que dicho observable converja para algún valor de n; pero sí se puede asegurar que este comportamiento oscilatorio se mantiene durante toda la ejecución del programa con el valor de T considerado en este caso; lo que es consistente con la teoría.

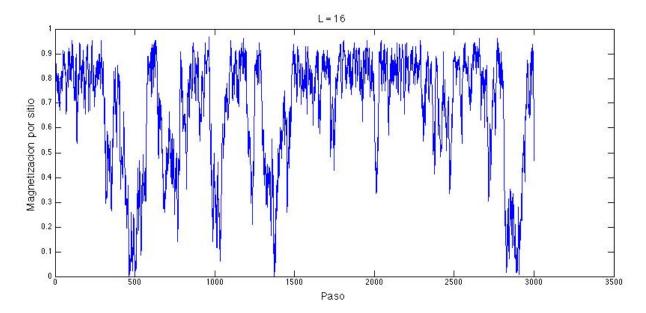


Figura 10: Convergencia de la magnetización por sitio para L=16 y T=2.27.

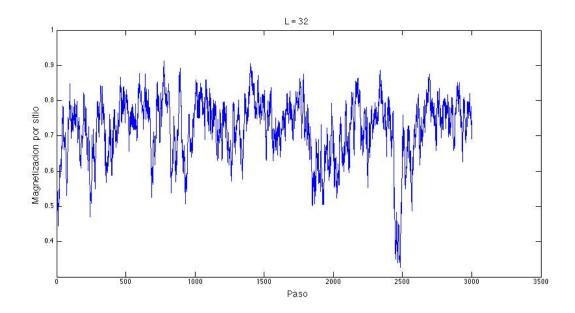


Figura 11: Convergencia de la magnetización por sitio para L=32 y T=2.27.

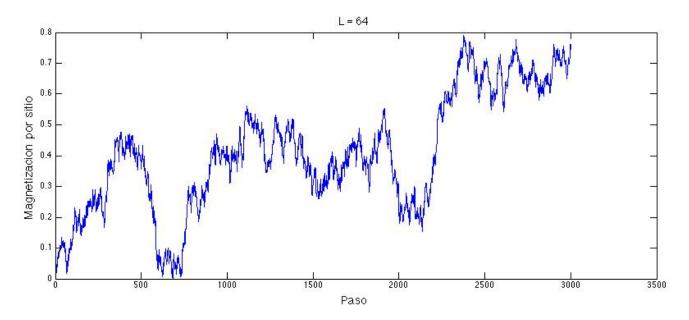


Figura 12: Convergencia de la magnetización por sitio para L=64 y T=2.27.

Por último, para $T=3>T_c$, tanto la energía como la magnetización de cada L converge aproximadamente a -0.8 y 0 respectivamente para un n muy pequeño: se podría tomar uno casi inmediato al comienzo de la ejecución del programa. En este caso, los gráficos para e y m son similares para los tres valores de L. Como ejemplo, se muestran los mismos para L=64:

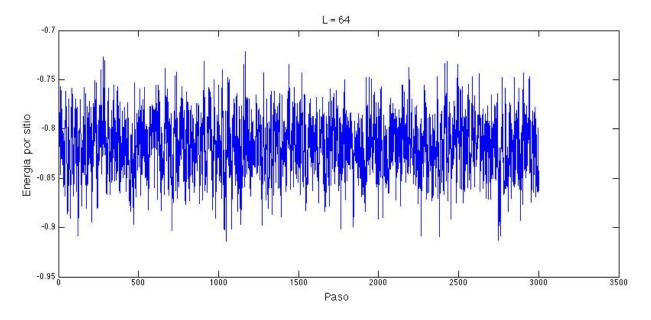


Figura 13: Convergencia de la energía por sitio para L=64 y T=3.

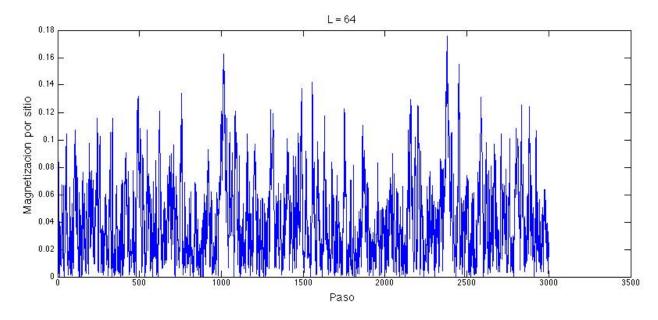


Figura 14: Convergencia de la magnetización por sitio para L = 64 y T = 3.

2.2. Conclusión

Para este ejercicio, el régimen mas interesante a estudiar fue el caso $T < T_c$, donde se obtuvo que a mayor L, son necesarias más cantidad de iteraciones para que el sistema alcance el equilibro en los observables medidos. Para $T > T_c$, n fue despreciable para llegar a dichos equilibrios; en el caso $T = T_c$, no tiene sentido hablar de convergencia en la magnetización por la naturaleza oscilatoria del mismo en este régimen; pero para la energía el comportamiento es similar al caso $T > T_c$, por lo tanto se puede concluir que, en lineas generales, la convergencia de los valores medidos de los observables depende de la temperatura, pero a temperaturas bajas es necesario considerar también el tamaño de la red.

3. Ejercicio: Energía y magnetización en función de la temperatura

En este ejercicio se tuvieron presentes los resultados del anterior en lo referido a la cantidad de iteraciones necesarias para que el sistema llegue al equilibrio. Por esto, para calcular la energía y magnetización media (< e > y < m > respectivamente), se eligió un n = 3000 para valores de T entre 0 y 10; con pasos de 0.2; debido a que es un numero razonable de iteraciones para que el sistema termalice, llegue al equilibrio y un tiempo extra poder tomar valores medios significativos.

3.1. Resultados

A continuación, se muestran los resultados adquiridos para L=16:

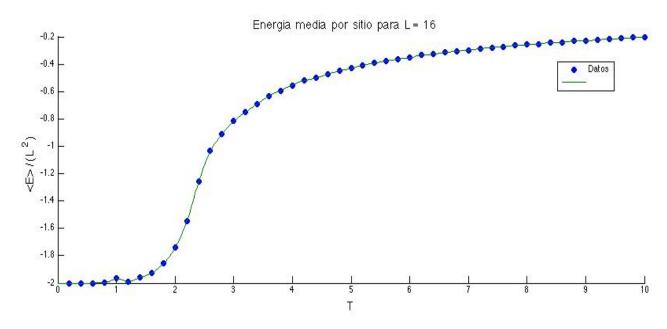


Figura 15: Energía media por sitio para L = 16.

Se puede observar que, para $T \to 0$, la energía media tiende a -2; de acuerdo con la teoría (tomando J=1). En un entorno de Tc, se da un salto hacia un valor mayor; esto se corresponde a la transición de fase, que se observará más adelante como una discontinuidad en los gráficos correspondientes al C_v . La energía tiende a estabilizarse alrededor de -0.2 cuando $T >> T_c$.

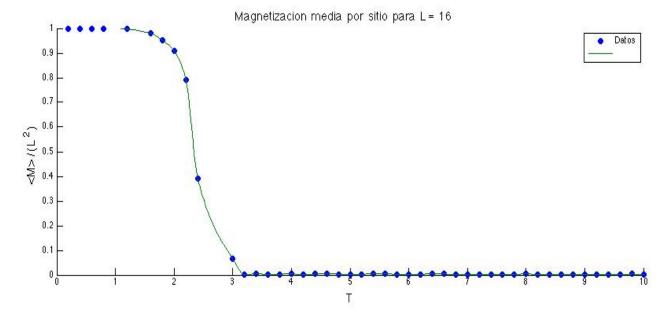


Figura 16: Magnetización media por sitio para L = 16.

Acá se puede ver que la magnetización mantiene un valor medio estable en 1 para valores de $T < T_c$; esto puede interpretarse como que todos los spines tienen el mismo valor. Al llegar a la temperatura crítica se observa un salto (discontinuidad) en el valor de < m > correspondiente al cambio de fase, convergiendo rápidamente a 0 para temperaturas mayores a T_c , lo que indica la pérdida de magnetización de la muestra.

Para calcular el calor específico y la susceptibilidad magnética, se utilizaron las fórmulas dadas por el enunciado, relacionándolas de la siguiente manera:

- $C_v = \frac{\sigma_E^2}{T^2}$
- $\chi_m = \frac{\sigma_M^2}{T}$

Los resultados para estos observables fueron los siguientes:

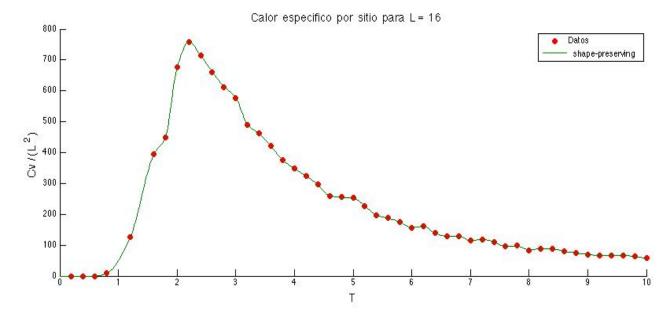


Figura 17: Calor específico por sitio para L=16.



Figura 18: Susceptibilidad magnética por sitio para L = 16.

En los gráficos se puede observar el aumento del C_v y χ_m a medida que la temperatura se acerca al valor critico, donde las mismas son máximas (cambio de fase). En este punto se puede ver la discontinuidad en $C_v = \frac{dE}{dT}$ y $\chi_m = \frac{dM}{d\beta}$, para luego decaer a valores cercanos a 0.

Para finalizar este ejercicio, se muestran los gráficos obtenidos de C_v y χ_m para L=32:

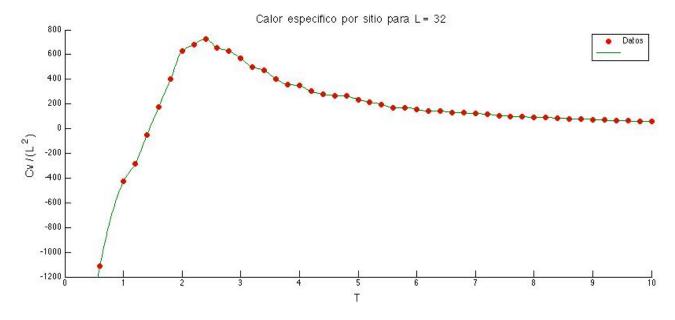


Figura 19: Calor específico por sitio para L=32.

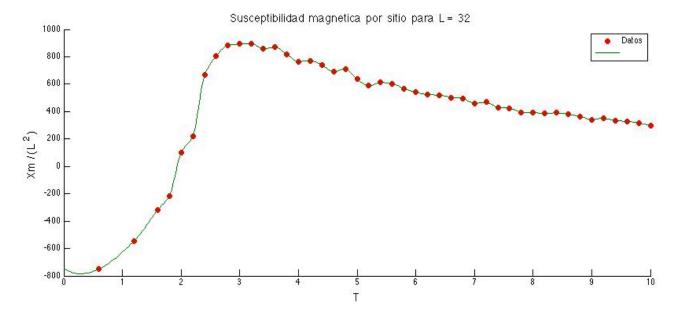


Figura 20: Susceptibilidad magnética por sitio para L=32.

3.2. Conclusiones

Para L = 32 se puede que el decaimiento de ambos observables es aún más rápido con respecto a los correspondientes a L = 16, luego de la temperatura crítica T_c ; concordando con mayor exactitud

con el salto que produce la discontinuidad en las derivadas de E y M.

En ambos casos, el cambio de fase observado en C_v y χ_m se dio alrededor de un valor de la temperatura crítica en $T_c=2.27$; de acuerdo con el mencionado en el enunciado para $T_c=\frac{2}{ln(1+\sqrt{2})}\approx 2,2691...$

4. Ejercicio: Longitud de correlación en función de la temperatura

Para calcular la longitud de correlación, se eligieron los vecinos a un spin cualquiera en cada iteración del código; calculando primero la función de correlación entre ellos.

A continuación se presentan los resultados para una red de tamaño L = 16 y L = 32. La cantidad de iteraciones se mantuvo fija en n = 3000, como en el ejercicio anterior:

4.1. Resultados

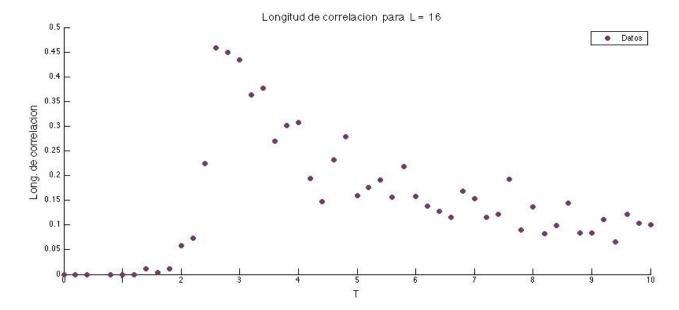


Figura 21: Longitud de correlación para L=36.

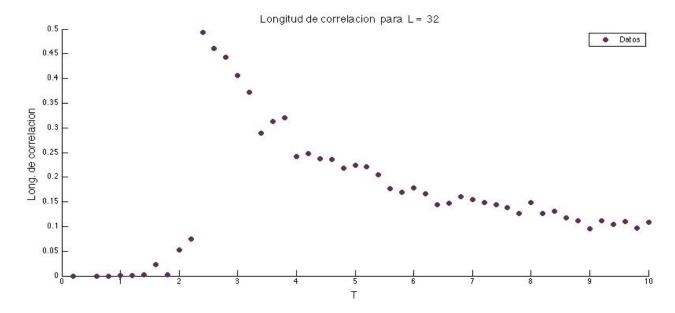


Figura 22: Longitud de correlación para L=32.

4.2. Conclusiones

En primer lugar, noté que los resultados tienen menor dispersión para L=32, sobre todo para $T>T_c$; lo que permite inferir en primera instancia que a medida que L aumenta, los valores se corresponden en mayor medida a la teoría, la cual indica que en un entorno de T_c , la longitud de correlacion sigue una ley de potencias y no una exponencial como en el resto de las zonas.

Esto quiere decir que, a medida que la temperatura se acerca a T_c , la longitud de correlación entre espines diverge, lo que implica que espines lejanos están correlacionados, es decir, el estado de uno afecta a otro con una distancia mayor a la de sus primeros o segundos vecinos, por ejemplo. Por tanto, el sistema cerca de una transición de fase pierde memoria de su estructura microscópica y comienza a presentar nuevas correlaciones macroscópicas de largo alcance.

5. Apéndice

5.1. Código fuente de la función generadora de números enteros aleatorios (/codigo/randint.m)

```
1 Function auxiliar que genera una matriz de nxm con los numeros enteros 2 Henrados uniformemente en el intervalo (a,b) 3 function rn = randint(n,m,a,b) 4 rn = 1 + floor((a-1) + (b-(a-1))*rand(n,m)); 5 end
```

5.2. Código fuente de la función de energía total del sistema (/codi-go/En.m)

```
function e = En(S)
1
2
       e = 0;
3
        for i=1:length(S)
4
5
            for j=1:length(S)
6
7
                 \mathscr{P}ara cada spin, considero el spin vecino de arriba (fila i-1)
8
                 \% de su derecha (columna j+1)
                iup = mod(i - 1 - 1, length(S)) + 1;
9
10
                jright = mod(j + 1 - 1, length(S)) + 1;
11
12
                e = e - S(i,j)*(S(iup,j)+S(i,jright));
13
            end
14
       end
   end
15
```

5.3. Código fuente de la función de Ising 2D en un paso (/codigo/i-sing2Dpaso.m)

```
function [S,dE,dM,Sis,SiSjs] = ising2Dpaso(S,beta)
2
       dM = 0;
3
       dE = 0;
4
5
        Sis = [];
6
        SiSjs = [];
7
8
        Realiza el paso para cada spin de S
        for it=1:length(S)*length(S)
9
10
            Œlijo los indices i, j al azar con la funcion auxiliar definida
11
            indices = randint(1, 2, 1, length(S));
12
            i = indices(1); j = indices(2);
13
14
15
            \mathscr{R}Considero los indices de los spines vecinos al S(i,j)
16
            iup = mod(i - 1 - 1, length(S)) + 1;
            idown = mod(i + 1 - 1, length(S)) + 1;
17
            jleft = mod(j - 1 - 1, length(S)) + 1;
18
19
            jright = mod(j + 1 - 1, length(S)) + 1;
20
            \mathcal{K}calculo la diferencia de energia al cambiar el spin S(i,j)
21
22
            E_{\text{old}} = -S(i,j)*(S(iup,j)+S(idown,j)+S(i,jleft)+S(i,jright));
23
            E_{new} = S(i,j)*(S(iup,j)+S(idown,j)+S(i,jleft)+S(i,jright));
24
25
            dEt = E_new - E_old;
26
27
28
            Mplico el criterio de eleccion y guardo en las variables
29
            % correspondientes dM y dE; actualizo S(i,j)
30
            if ((dEt \le 0) \mid | (rand() \le exp(-beta*dEt)))
```

```
31
                 S(i,j) = -S(i,j);
                 dM = dM + 2*S(i,j);
32
                 dE = dE + dEt;
33
34
            end
35
             S_{corr} = (S(iup, j) + S(idown, j) + S(i, jleft) + S(i, jright));
36
             Si = S(i,j);
37
             SiSj = Si * S_corr / 4;
38
             Sis = [Sis; Si];
39
             SiSjs = [SiSjs; SiSj];
40
41
        end
42
   end
```

5.4. Código fuente de la función de Ising 2D para un valor de T (/co-digo/ising2D0.m)

```
function [E, M, Cv, Xm, corr_func] = ising2D0(L,T,npasos,a)
        Weript general para hacer una corrida a un set de parametros
2
3
        % beta, lado de la red)
4
5
       beta = 1/T;
6
7
8
        %propongo un estado inicial al azar
9
        % es una matriz de 1 y -1 indicando las dos proyecciones de
10
11
       S = 2*(rand(L,L) > 0.5) - 1;
12
13
        Kondiciones iniciales y vectores para guardar los valores de energia,
14
        {\it \%magnetizacion}, energia {\it ^22} y magnetizacion {\it ^22} para un valor de T
15
        npre = 100;
16
        energia = zeros(npasos + 1,1);
17
        magnet = zeros(npasos + 1,1);
18
        energia2 = zeros(npasos + 1,1);
19
        magnet2 = zeros(npasos + 1,1);
20
21
22
        %Pretermalizo
23
        Ala funcion ising 2 D paso hace un nuevo elemento de la cadena de Markov. La tienen
            que escribir uds!
24
        for n=1:npre
25
            [S, dE, dM, Sis, SiSjs] = ising2Dpaso(S, beta);
26
       end
27
28
        Ala funcion En calcula la energia de la red. Tambien la tienen que escribir uds!
29
        energia(1) = En(S);
30
        magnet(1) = sum(sum(S));
31
        energia2(1) = energia(1) * energia(1);
32
        magnet2(1) = magnet(1)*magnet(1);
33
        Wiclo para calcular el estado de S luego de termalizar
34
        for n=1:npasos
35
36
            [S, dE, dM, Sis, SiSjs] = ising2Dpaso(S, beta);
```

```
37
38
             energia(n+1) = energia(n) + dE;
             magnet(n+1) = magnet(n) + dM;
39
40
             \operatorname{energia2}(n+1) = \operatorname{energia2}(n) + \operatorname{dE}*\operatorname{dE};
             magnet2(n+1) = magnet2(n) + dM*dM;
41
42
             Æl tercer parametro de entrada es para mostrar/ocultar los graficos.
43
             %Util para el ejercicio siquiente
44
             if a = 'y'
45
46
                  \mathbf{if} \pmod{(n,10)} = 0
                      imagesc(S); shading flat;
47
                       title(['n = 'num2str(n)'] T = 'num2str(1/beta)'] e = 'num2str(
48
                           energia(n)/(L*L)) ' m =  ' num2str(magnet(n)/(L*L)));
49
                      drawnow:
50
                  end
51
             end
52
        end
53
54
         Walores medios de los vectores previamente calculados:
55
         \%E>, <M>, Cv = (1/T^2)*(<E^2> - <E>^2), Xm = (1/T)*(<M^2> - <M>^2)
        E = mean(energia);
56
57
        M = mean(magnet);
58
        E2 = mean(energia2);
59
        M2 = mean(magnet2);
60
        Cv = (E2 - E*E)/(T*T);
61
        Xm = (M2 - M*M)/T;
62
63
         \%Variables para calcular la longuitud de correlacion: \langle Si \rangle y \langle SiSj \rangle
64
         Si_avg = mean(Sis);
65
         SiSj_avg = mean(SiSjs);
66
         corr_func = abs(SiSj_avg - Si_avg*Si_avg);
67
68
69
         \% tros\ plots\ que\ pueden/deben\ hacer,\ sobreescribe\ los\ anteriores.
70
         if a = 'y'
71
             figure()
72
             plot(energia/(L*L))
             title(['L = 'num2str(L)])
73
             xlabel('Paso')
74
             ylabel('Energia por sitio')
75
76
77
             figure()
             \mathbf{plot}(\mathbf{abs}(\mathbf{magnet})/(\mathbf{L}*\mathbf{L}))
78
             title(['L = 'num2str(L)])
79
             xlabel('Paso')
80
81
             ylabel ('Magnetizacion por
82
        end
83
   end
```

5.5. Código fuente de la funcion de Ising 2D para varios valores de T (/codigo/ising2D1.m)

1 Script general para hacer una corrida a un set de parametros

```
2
         % beta, lado de la red)
  3
        Alado de la red
  4
  5 L = 16;
  6
  7
         %Valores\ de\ T\ y\ vectores\ iniciales\ para < E>, < M>, Cv\ y\ Xm
        T = 0:0.2:10;
  8
 9 Energia_t = [];
10 Magnet_t = [];
       Cv_t = [];
11
12
        Xm_{-}t = [];
13
         corr_funcs = [];
14
15
16
          «Calculo, para cada temperatura, el estado del sistema y sus variables
17
          Mermodinamicas y las guardo en los vectores definidos anteriormente
18
         for t=T
19
20
                     [E, M, Cv, Xm, corr_func] = Ising2D0(L, t, 3000, 'n');
21
22
23
                     Energia_t = [Energia_t; E];
24
                     Magnet_t = [Magnet_t; M];
25
26
                     Cv_t = [Cv_t; Cv];
27
                    Xm_t = [Xm_t; Xm];
                     corr_funcs = [corr_funcs; corr_func];
28
29
30
31
32
        end
33
34
35
         With the state of 
36
37
         figure()
         scatter (T, Energia_t/(L*L), 'b.')
38
39
         title(['Energia media por sitio para L = ', num2str(L)])
        legend('Datos')
40
        xlabel('T')
41
        ylabel('<E> / (L^2)')
42
43
44 figure()
         scatter (T, abs(Magnet_t)/(L*L), 'b.')
45
46
        title(['Magnetizacion media por sitio para L = ',num2str(L)])
47
        legend('Datos')
        xlabel('T')
48
         ylabel('<M> / (L^2)')
49
50
        figure()
51
         scatter (T, Cv<sub>-</sub>t/(L*L), 'r.')
52
53
        title(['Calor especifico por sitio para L = ',num2str(L)])
        legend('Datos')
54
        xlabel('T')
55
```

```
56  ylabel('Cv / (L^2)')
57
58  figure()
59  scatter(T, Xm_t/(L*L),'r.')
60  title(['Susceptibilidad magnetica por sitio para L = ',num2str(L)])
61  legend('Datos')
62  xlabel('T')
63  ylabel('Xm / (L^2)')
64
65  figure()
66  scatter(T, corr_funcs,'g.')
67  title(['Longitud de correlacion para L = ',num2str(L)])
68  legend('Datos')
69  xlabel('T')
70  ylabel('Long. de correlacion')
```