

## MODEL ISINGA 2D

---

ab

10 grudnia 2016

- Model spinów Isinga
- Hamiltonian i suma statystyczna modelu
- Metoda Monte-Carlo. Algorytm Metropolisa.
- Obserwable

Hamiltonian, energia

$$E = -J \sum_{[ij]} s_i s_j - H \sum_i s_i$$

Tutaj

$$s_i = \begin{cases} +1, & \text{spin do góry} \\ -1, & \text{spin do dołu} \end{cases}$$

Pierwszy człon w  $E$  jest energią oddziaływania międzyspinowego, drugi opisuje oddziaływanie spinów z polem (magnetycznym) zewnętrznym  $H$ .

Magnetyzacja

$$M = \sum_i s_i$$

Spiny preferują kierunek pola magnetycznego.

W temperaturze niższej niż pewna temperatura  $kT_c$ , zwana temperaturą Curie, występuje spontaniczne uporządkowanie spinów (przy zerowym polu  $H$ ) – przejście fazowe typu *paramagnetyk* – *magnetyk*. W temperaturach  $kT > kT_c$  spiny są ustawione chaotycznie. Pole magnetyczne  $H$  modyfikuje zachowanie się układu spinów.

Suma statystyczna układu

$$Z = \sum_{\{E\}} \exp(-\beta E) = \sum_{\{E\}} \exp[-\beta(-J \sum_{[ij]} s_i s_j - H \sum_i s_i)]$$

$$\beta = \frac{1}{kT}$$

Obliczenia  $Z$  dla sieci jedno- i dwuwymiarowych, można otrzymać analitycznie. W przypadku sieci 3-wymiarowych pozostają obliczenia numeryczne oparte na metodzie Monte-Carlo (nawet dla sieci skończonych liczba konfiguracji rośnie bardzo szybko i obliczenia numerycznie dokładne są niemożliwe do wykonania).

Numeryczna suma statystyczna nie jest dobrym punktem wyjścia dla obliczeń termodynamicznych (różniczkowanie jest praktycznie niewykonalne).

Metoda polega na generowaniu losowych konfiguracji, gdzie konfiguracja oznacza zbiór spinów przypadkowo skierowanych. Obliczone obserwabla uśrednia się po zespole wygenerowanych konfiguracji.

Obserwabla, np. magnetyzację, oblicza się zgodnie z rozkładem Boltzmanna

$$\langle M \rangle = \frac{\sum_{konfig} M \exp(-E/kT)}{\sum_{konfig} \exp(-E/kT)}.$$

Czynnik boltzmannowski zmienia się szybko z energią. Można to wykorzystać i generować konfiguracje najważniejsze, zgodne z rozkładem prawdopodobieństwa

$$p(s_1, s_2, \dots, s_n) = \frac{\exp(-E/kT)}{\sum_{konfig} \exp(-E/kT)}.$$

Nie znamy jednak mianownika tego wyrażenia.

W tym wypadku średnie wartości energii i magnetyzacji układu spinów obliczamy wg. wzorów

$$\langle E \rangle = \frac{1}{M} \sum_{k=1}^M E(k\text{-ta konfiguracja})$$

$$\langle M \rangle = \frac{1}{M} \sum_{k=1}^M M(k\text{-ta konfiguracja})$$

gdzie  $k$ -ta konfiguracja =  $\{s_1^{(k)}, \dots, s_n^{(k)}\}$ , a  $M$  oznacza liczbę wygenerowanych konfiguracji.

Pierwszy algorytm wyboru konfiguracji w tego rodzaju problemach podali Metropolis i inni [2]. Jego realizacja jest następująca:

- Dla bieżącej konfiguracji wybierz spin  $s_i$  i przyjmij  $s_{i, prba} = -s_i$ 
  - oblicz zmianę energii układu

$$\delta E = E(s_1, \dots, s_{i, prba}, \dots, s_n) - E(s_1, \dots, s_i, \dots, s_n)$$

- jeżeli

$$p = e^{-\delta E/kT} > \gamma$$

gdzie  $\gamma$  jest liczbą losową z rozkładu jednorodnego  $(0, 1)$ , wówczas  $s_i \leftarrow s_{i, prba}$  (zamień spin na przeciwny).

- powtórz wszystko dla każdego spinu sieci

Zaczynając od konfiguracji początkowej, wykonujemy wstępną serię kroków MC – termalizacja, a następnie serię kroków gdzie obliczamy obserwabie układu. Po tym obliczamy średnie ich wartości.



Kramers i Wannier [3] pokazali, że temperatura krytyczna dla kwadratowej sieci 2-wymiarowej wynosi  $kT = 2.269$ .

Onsager [4] rozwiązał model 2-wymiarowy dokładnie, w granicy termodynamicznej  $n \rightarrow \infty$  dla  $H = 0$ .

```

/*****
 * Compilation: javac Ising.java
 * Execution:   java Ising N kT
 *
 * Create an N-by-N grid of sites. Each site has spin "up" (+1)
 * or "down" (-1).
 *
 * % java Ising N 2.26918 // critical temperature
 *
 *****/

import java.awt.Color;

public class Ising {
    private int N;                // N-by-N grid of sites
    private double J = 1.0;      // strength of spin-spin interaction
                                // (ferromagnetic when J is positive)
    private double kT;           // temperature (say between 1 and 4)
    private boolean[][] spin;    // up (true) or down (false)
    private double p=.5;         // occupation probability

    // N-by-N grid, kT = temperature, p = probability of up spin

```

```
public Ising(int N, double kT, double p) {
    this.N    = N;
    this.kT   = kT;
    this.spin = new boolean[N][N];
    this.p = p;
}

void start() {
    // initialize random matrix of boolean values
    for (int i = 0; i < N; i++)
        for (int j = 0; j < N; j++)
            spin[i][j] = (Math.random() < p);

    // set scale and turn on animation mode
    StdDraw.setXscale(0, N);
    StdDraw.setYscale(0, N);
    StdDraw.enableDoubleBuffering();

    // loop over configurations
    for (int t = 0; true; t++) {
        phase();
        draw();
        StdDraw.show();
    }
}
```

```

        StdDraw.pause(50);
    }
}

// total average magnetization (between -1 and 1)
public double magnetization() {
    int M = 0;
    for (int i = 0; i < N; i++) {
        for (int j = 0; j < N; j++) {
            if (spin[i][j]) M++;
            else          M--;
        }
    }
    return 1.0 * M / (N * N);
}

// total energy of site (i, j), using periodic boundary conditions
// assumes 0 <= i, j < N
private double energy(int i, int j) {
    double E = 0.0;
    if (spin[i][j] == spin[(i+1)%N][j])    E++;
    else                                     E--;
    if (spin[i][j] == spin[i][(j+1)%N])    E++;
}

```

```

        else                                E--;
        if (spin[i][j] == spin[(i-1+N)%N][j]) E++;
        else                                E--;
        if (spin[i][j] == spin[i][(j-1+N)%N]) E++;
        else                                E--;
        return -J * E;
    }

    // total energy, using periodic boundary conditions
    public double energy() {
        double E = 0.0;
        for (int i = 0; i < N; i++)
            for (int j = 0; j < N; j++)
                // divide by two to mitigate double-counting
                E += 0.5 * energy(i, j);
        return E;
    }

    // one Monte Carlo step
    public void step(int i, int j) {
        double deltaE = -2 * energy(i, j);
        // flip if energy decreases or get lucky
        if ((deltaE <= 0) || (Math.random() <= Math.exp(-deltaE / kT)))

```

```
        spin[i][j] = !spin[i][j];
    }

    // one Monte Carlo phase - N^2 steps
    public void phase() {
        for (int steps = 0; steps < N*N; steps++) {
            int i = (int) (Math.random() * N);
            int j = (int) (Math.random() * N);
            step(i, j);
        }
    }

    // plot it
    public void draw() {
        for (int i = 0; i < N; i++) {
            for (int j = 0; j < N; j++) {
                if (spin[i][j]) StdDraw.setPenColor(StdDraw.WHITE);
                else StdDraw.setPenColor(StdDraw.BLUE);
                StdDraw.filledSquare(i + 0.5, j + 0.5, .5);
            }
        }
    }

    // draw lines
```

```
StdDraw.setPenColor(StdDraw.BLACK);
for (int i = 0; i < N; i++) {
    StdDraw.line(i, 0, i, N);
    StdDraw.line(0, i, N, i);
}
}





// string representation
public String toString() {
    String NEWLINE = System.getProperty("line.separator");
    String s = "";
    for (int i = 0; i < N; i++) {
        for (int j = 0; j < N; j++) {
            if (spin[i][j]) s += "< ";
            else           s += "> ";
        }
        s += NEWLINE;
    }
    return s;
}

public static void main(String[] args) {
    if (args.length < 2) {
```

```
        System.out.println("use: java Ising L kT");
        System.exit(1);
    }
    int N = Integer.parseInt(args[0]);           // N-by-N lattice
    double kT = Double.parseDouble(args[1]);    // temperature
    Ising ising = new Ising(N, kT, 0.5);

    ising.start();
}
}
```



-  R. Feynman.  
Mechanika statystyczna. PWN. Warszawa.
-  N. Metropolis, A. Rosenbluth, M. Rosenbluth, A. Teller, and E. Teller.  
J. Chem. Phys. 21, 1087 (1953).
-  H.A. Kramers and G.H. Wannier.  
Phys. Rev. 60, 252 (1941).
-  Lars Onsager.  
Phys. Rev. 65, 117 (1944).

THANK YOU!



