

КЛЕТОЧНЫЕ АВТОМАТЫ И СПЛОШНЫЕ СРЕДЫ

В. А. Малышев, С. В. Малышев (Москва)

Одна из важнейших проблем математической физики — вывод макроскопических законов механики сплошных сред из микроскопических законов механики точечных частиц. Здесь мы представляем простейшую, но математически строгую модель в этом направлении. Она состоит из двух следующих частей.

1. N точечных частиц $k = 1, 2, \dots, N$ на R_+ с начальными скоростями $v_k(0) = -1$ и координатами

$$0 < x_1(0) = 1 < \dots < x_k(0) = k < \dots < x_N(0) = N,$$

где точка $0 \in R_+$ символизирует стенку. При столкновениях со стенкой частица 0 каждый раз меняет знак скорости, а при столкновении двух соседних частиц они обмениваются скоростями (упругое столкновение). Далее следует перевод этой физической динамики с непрерывным временем на язык динамики (с дискретным временем) клеточного автомата с $2N + 1$ клетками и 4 состояниями каждой клетки, с последующим изучением динамики этого автомата и переходом обратно к траекториям частиц $x_k(t), v_k(t)$ с непрерывным временем.

2. Переход к пределу $N \rightarrow \infty$ со скейлингом

$$t \rightarrow \frac{t}{N}, \quad x_k \rightarrow x = \frac{x}{N},$$

как стандартный переход к сплошной среде, состоящей уже из континуума «частиц».

Определим, в этом скейлинге, функцию распределения (числа частиц) в момент t как

$$F_N(x, t) = \frac{1}{N} \#\{k : x_k(t) < x\}, \quad 0 < x < \infty$$

Очевидно, что в начальный момент существует не только предел

$$F(x, 0) = \lim_{N \rightarrow \infty} F_N(x, 0) = x, \quad 0 < x < 1,$$

но и плотность (производная)

$$\rho(x, 0) = F_x(x, 0) = 1, \quad 0 < x < 1.$$

Теорема 1. Для любого $t \geq 0$ существует предел

$$F(x, t) = \lim_{N \rightarrow \infty} F_N(x, t),$$

и функция (плотность) $\rho(x, t)$ такая, что

$$\int_0^x \rho(x, t) dx = F(x, t)$$

Более того, при $0 < t < \frac{1}{2}$, $\frac{1}{2} \leq t < 1$, $t \geq 1$ соответственно

$$\rho(x, t) = \begin{cases} 2, & 0 < x < t \\ 1, & t < x < 1 - t \\ 0, & 1 - t < x < \infty \end{cases}, \quad \rho(x, t) = \begin{cases} 2, & 0 < x < 1 - t \\ 1, & 1 - t < x < t \\ 0, & t < x < \infty \end{cases},$$

$$\rho(x, t) = \begin{cases} 0, & 0 < x < t - 1 \\ 1, & t - 1 < x < t \\ 0 & t < x \end{cases}.$$

Для любого $x \in [0, 1]$ и любого N определим частицу $k = k(N, x)$ так чтобы начальная координата $x_k(0) = x_{k(N, x)}(0)$ являлась ближайшей к x справа. Пусть $x_k(t) = x_{k(N, x)}(t)$ — траектория этой частицы. Тогда назовем (если предел существует)

$$y(x, t) = \lim_{N \rightarrow \infty} x_{k(N, x)}(t) \quad (1)$$

(Лагранжевой) траекторией «частицы», расположенной начально в точке x .

Теорема 2. Предел (1) существует для любого $t \geq 0$ и равен

$$y(1, t) = \begin{cases} 1 - t, & t \leq \frac{1}{2} \\ t, & t > \frac{1}{2} \end{cases}, \quad y(0, t) = \begin{cases} 0, & t \leq 1 \\ t - 1, & t > 1 \end{cases},$$

$$y(x, t) = \begin{cases} x - t, & t < \frac{x}{2} \\ \frac{x}{2}, & \frac{x}{2} \leq t < \frac{1}{2} \\ \frac{x}{2} + (t - \frac{1}{2}), & t \geq \frac{1}{2} \end{cases}.$$

При переходе к автомату удобнее использовать начальные условия без скейлинга

$$0 < x_1(0) = 1 < \dots < x_k(0) = k < \dots < x_N(0) = N,$$

Из определения динамики следует, что порядок частиц сохраняется во времени: $x_k(t) \leq x_{k+1}(t)$, $k = 1, 2, \dots, N - 1$.

Лемма 1. В моменты времени $t \in D = \{\frac{j}{2} : j \in Z_+\}$ частицы могут быть лишь в точках $x \in D$. Более того, в моменты $t \in D$ для любого $1 < k \leq N$ расстояния $x_k(t) - x_{k-1}(t)$ могут быть либо 1 либо 0 (последнее соответствует моментам столкновения этих двух частиц)..

Клетки $0, 1, 2, \dots, 2N + 1$ автомата будут нумероваться целыми числами $i \in Z_+$, а состояние клетки i в момент t обозначается $\omega(i, t)$. Время дискретно $t \in D = \{\frac{j}{2} : j \in Z_+\}$, а единица времени равна $\frac{1}{2}$.

Каждая клетка может быть в одном из четырех состояний $0, \pm 1, 2$, а состояние всего автомата в момент t представляется словом (то есть конечной последовательностью из 4 символов) некоторой длины $n + 1$.

$$w(t) = \omega(0, t)\omega(1, t) \dots \omega(n, t),$$

Мы считаем при этом, что $\omega(n, t) \neq 0$ и $\omega(i, t) = 0$ для $n < 1 \leq 2N + 1$.

Выделим слова трех видов

$$w_{-,m} = 0(-1)0(-1) \dots 0(-1), w_{+,m} = 0101 \dots 01, w_{2,m} = 0202 \dots 02$$

Каждое имеет длину $2m$ и состоит из m повторяющихся слов длины 2: $0(-1), 01, 02$ соответственно. Слова связаны с конфигурацией частиц следующим образом. Клетка i автомата отождествляется с точкой $\frac{i}{2} \in D$, а состояния клетки: 0 — в точке нет частиц, 1 — есть только одна частица со скоростью 1, -1 — одна частица со скоростью -1 , 2 — две частицы со скоростями 1 и -1 .

Введем обозначения.

$X(t)$ — в момент $t \in D$ максимальная координата среди точек, где столкнулись частицы в этот момент.

$T_k (T_k^*)$ — время первого (последнего) столкновения частицы k .

X_k — координата первого столкновения частицы k .

T_{NN} — момент возвращения частицы N в точку N .

Теорема 3. 1) Если $t \leq T_N$, то

$$X(t) = t - 1, K(t) = 2t - 1, T_N = \frac{N + 1}{2}, X(T_N) = \frac{N - 1}{2}, x_N(t) = N - t$$

2) Если $T_N < t < T_{NN}$, то

$$T_{NN} = N + 1, X(t) = X(T_N) - (t - T_N) = N - t,$$

$$x_N(t) = X(T_N) + (t - T_N) = t - 1$$

В любой момент состояние автомата может быть только двух видов: (1) при $0 \leq l \leq \frac{N}{2}$ только $w(N, l, -) = w_{2,l}w_{-,N-2l}$ или $w_1(N, l, -) = 1w_{2,l}w_{-,N-2l-1}$, (2) при $\frac{N}{2} < l \leq N$ только $w(N, l, +) = w_{2,l}w_{+,N-2l}$ или $w_1(N, l, +) = 1w_{2,l}w_{+,N-2l-1}$.

Динамика с единицей времени $\frac{1}{2}$ в случае (1) и (2) соответственно выглядит как (где $l = 2t \iff t = \frac{l}{2}$)

$$w_{2,l}w_{-,N-2l} \rightarrow 1w_{2,l}w_{-,N-2l-1} \rightarrow w_{2,l+1}w_{-,N-2l-2}$$

$$w(N, l, +) = w_{2,l}w_{+,N-2l} \rightarrow 1w_{2,l-1}w_{+,N-2l+1} \rightarrow w_{2,l-1}w_{+,N-2l+2}$$

Любая частица k проходит 3 этапа динамики:

(1) движется со скоростью -1 до своего первого столкновения в момент $T_k = \frac{k-1}{2}$;

(2) совершает флуктуации с периодом $\frac{1}{2}$ в интервале времени $T_k < t < T_k^+$. Она флуктуирует между двумя точками X_k и $X_k + \frac{1}{2}$.

(3) движется со скоростью 1 при $t > T_k^+$.

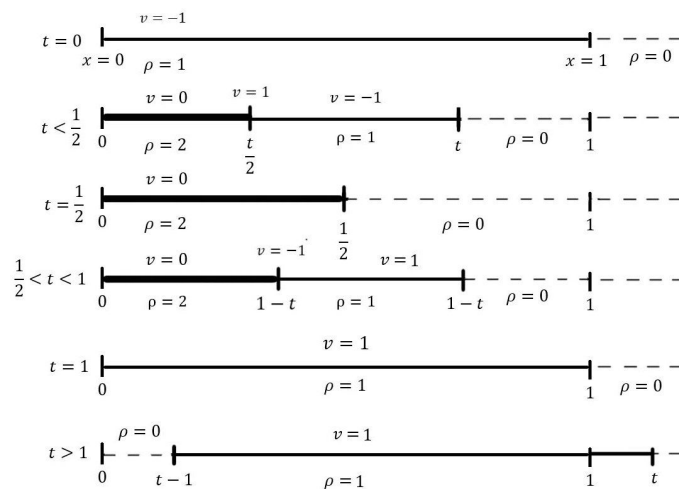
Картинка со скейлингом. При $N \rightarrow \infty$ основные параметры меняются так:

1) $T_N \rightarrow \frac{1}{2}, T_{NN} \rightarrow 1$;

2) $X(t)$ становится границей между областями разной плотности: левым интервалом, где $\rho = 2$ и правым интервалом, где $\rho = 1$: $X(t) \rightarrow t$ при $t \leq \frac{1}{2}$, и $X(t) \rightarrow 1 - t$ при $\frac{1}{2} < t < 1$;

3) если например $k = [\alpha N]$, где $0 < \alpha < 1$, то $X_k \rightarrow \alpha$;

4) T_k и X_k стремятся к $\frac{\alpha}{2}$.



Подобная детерминированная модель рассматривалась в [1] для $N = 2$ с внешней силой, а в других работах (см. например [2-4]) клеточные автоматы имели в основном случайную динамику.

Список литературы

1. Galperin. G. Playing pool with π . The number π from a billiard point of view // Regular and chaotic dynamics. — 2003. — V. 8, No. 4. — P. 375–394.
2. Cheng Z., Lebowitz J.L., Speer E.R. Microscopic shock structure in model partial systems: The Boghosian-Levermore cellular automation revisited // Communications on Pure and Applied Mathematics. — 1991. — V. 44.
3. Christiano V., Smarandache F. From Zeldovich approximation to Burgers' equation: A plausible route to a cellular automata Adhesion Universe. // Prespacetime Journal. — 2018. — V. 9, Iss. 1. — P. 41–44.
4. Yang X., Young Y. Cellular automata, PDEs, and pattern formation // Handbook of Bioinspired Algorithms and Applications. — 2005. — P. 271–282.

DOI: 10.20948/dms-2022-69