

POLITECNICO DI TORINO

Corso di Laurea
in Ingegneria Matematica

Tesi di Laurea Magistrale

**Modellizzazione della distribuzione della
popolazione tra città su reti spaziali mediante la
teoria cinetica dei sistemi multiagente**



Relatori

prof. Andrea Tosin
prof. Nome Cognome

firma dei relatori

.....
.....

Candidato

Valerio Taralli

firma del candidato

.....

Anno Accademico 2025-2026

Ai miei genitori,
Elisabetta e Marco

INDICE

1	Introduzione	5
2	Teorie cinetiche dei sistemi multiagente	7
2.1	Descrizione cinetica	7
2.2	Nesso discreto-continuo	7
2.2.1	Ipotesi semplificative	8
2.2.2	2° ipotesi	8
2.2.3	3° ipotesi	8
2.2.4	1° + 2° + 3° ipotesi	8
3	Simulazioni	9
4	Conclusioni	11

1

INTRODUZIONE

2

TEORIE CINETICHE DEI SISTEMI MULTIAGENTE

2.1 DESCRIZIONE CINETICA

La distribuzione totale presenta la seguente forma

$$f(x, v, t) = \frac{1}{N} \sum_{i \in \mathcal{I}} f_i(v, t) \otimes \delta(x - i), \quad (1)$$

ove $N \equiv |\mathcal{I}|$ è il numero totale d'agenti/vertici del grafo mentre $\delta(\cdot)$ denota la delta di Dirac centrata all'origine; d'altra parte

$$f_i = f_i(s, t) : \mathcal{P} \times [0, +\infty) \rightarrow \mathbb{R}_+$$

è la densità di probabilità della taglia S_t dell'agente $X = i$.

Logicamente si richiede

$$\int_{\mathcal{P}} f_i(s, t) ds = 1, \quad \forall t \geq 0, \forall i \in \mathcal{I},$$

che implica coerentemente

$$\int_{\mathcal{I}} \int_{\mathcal{P}} f(x, s, t) ds dx = 1$$

a ogn'istante.

[...]

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int_{\mathcal{P}} \varphi f_i ds &= \frac{1}{2N} \sum_{j \in \mathcal{I}} B(i, j) \int_{\mathcal{P}^2} \langle \varphi' - \varphi \rangle f_i f_j ds ds_* \\ &\quad + \frac{1}{2N} \sum_{j \in \mathcal{I}} B(j, i) \int_{\mathcal{P}^2} \langle \varphi'_* - \varphi_* \rangle f_j f_i ds ds_*, \quad \forall i \in \mathcal{I} \end{aligned} \quad (2)$$

ove gli argomenti di tutte le funzioni sono stati sottintesi, vale a dire

$$f_i \equiv f_i(s, t) \quad \forall i \in \mathcal{I}, \quad \varphi \equiv \varphi(s), \quad \varphi_* \equiv \varphi(s_*) \quad \text{e} \quad \varphi' \equiv \varphi(s').$$

2.2 NESSO DISCRETO-CONTINUO

È d'interesse esplorare il legame presente tra la

15 **2.2.1 Ipotesi semplificative**16 **2.2.2 2° ipotesi**17 **2.2.3 3° ipotesi**18 **2.2.4 1° + 2° + 3° ipotesi**

19 Si consideri la distribuzione totale (1), se le particelle sono *indistinguibili* (1°
20 ipotesi) allora vale

$$f_i(s, t) = f_j(s, t) = f(s, t) \quad \forall i, j \in \mathcal{J}, \quad (3)$$

21 da cui la distribuzione marginale

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{J}} f(x, s, t) dx &= \frac{1}{N} \sum_{i \in \mathcal{J}} \int_{\mathcal{J}} f_i(s, t) \otimes \delta(x - i) dx \\ &= \frac{1}{N} f(s, t) \otimes \sum_{i \in \mathcal{J}} \int_{\mathcal{J}} \delta(x - i) dx \\ &= \frac{1}{N} f(s, t) \otimes \sum_{i \in \mathcal{J}} 1 \\ &= \frac{1}{N} f(s, t) N = f(s, t), \end{aligned} \quad (4)$$

22 e ciò è anche coerente col fatto che in un gas il numero di particelle è molto
23 elevato.

24 Considerando una *matrice d'adiacenza unitaria* (2° ipotesi) si può scrivere la
25 (2.10) come

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int_{\mathcal{O}} \varphi(s) f(s, t) ds &= \frac{1}{2N} \sum_{j \in \mathcal{J}} \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s) - \varphi(s') \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_* \\ &\quad + \frac{1}{2N} \sum_{j \in \mathcal{J}} \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s'_*) - \varphi(s_*) \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_* \\ &= \frac{1}{2N} N \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s') - \varphi(s) \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_* \\ &\quad + \frac{1}{2N} N \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s'_*) - \varphi(s_*) \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_* \\ &= \frac{1}{2} \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s') - \varphi(s) \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_* \\ &\quad + \frac{1}{2} \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s'_*) - \varphi(s_*) \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_*, \end{aligned} \quad (5)$$

26 che unita all'ipotesi d'*interazioni simmetriche* (3° ipotesi), ossia tali che

$$s' = \Psi(s, s_*) = \Psi_*(s_*, s) \quad \text{ove } s_* = \Psi_*(s, s_*), \quad (6)$$

27 porta all'equivalenza (mediante il cambio di variabili $s_* = s$ e $s = s_*$)

$$\int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi'_* - \varphi_* \rangle f f_* ds ds_* = \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi' - \varphi \rangle f f_* ds ds_*, \quad (7)$$

28 e quindi a

$$\frac{d}{dt} \int_{\mathcal{O}} \varphi(s) f(s, t) ds = \int_{\mathcal{O}^2} \langle \varphi(s') - \varphi(s) \rangle f(s, t) f(s_*, t) ds ds_*, \quad (8)$$

29 che equivale alla formula classica di Boltzmann.

3 | SIMULAZIONI

4

CONCLUSIONI

32

BIBLIOGRAFIA

33

- [1] Marco Nurisso, Matteo Raviola e Andrea Tosin. «Network-based kinetic models: Emergence of a statistical description of the graph topology». In: *European Journal of Applied Mathematics* (2024), pp. 1–22. doi: [10.1017/S0956792524000020](https://doi.org/10.1017/S0956792524000020).

34

35

36