Sierpiński-Tetraeder (ST) als Ur-Graph: Formalisierte Theorie, beobachtbare Kennzahlen und direkte Vergleiche zu regulären Gittern

antaris

19. August 2025

Zusammenfassung

Wir formulieren eine geschlossene, numerisch überprüfbare Theorie für Diffusion und Dynamik auf dem Sierpiński-Tetraeder (ST) in diskreter Graphsicht und stellen direkte Vergleiche zu regulären Gittern \mathbb{Z}^d her. Die Konstruktion folgt dem Rahmen der Dirichlet-/Resistance-Formen auf p.c.f.-Fraktalen (Kigami). Für die Simulationen verwenden wir: (i) Heat-Trace $\bar{p}_t = |V|^{-1} {\rm tr}({\rm e}^{-tL})$ samt spektraler Dimension $d_s(t)$, (ii) unitäre Einteilchendynamik H = -A mit quantilbasiertem Lieb-Robinson-Front-Radius, (iii) GKLS-Dephasierung mit quasi-lokaler Ausbreitung und (iv) Dirichlet-to-Neumann (DtN)-Map Λ mit gezielten Tiefen-Perturbationen. Unsere Formeln sind direkt mit Primärquellen aus der Fraktalund Operator-Theorie verknüpft und so gewählt, dass die numerischen Observablen ohne zusätzliche Regularisierung reproduzierbar sind.

1 Geometrie, Graph und Laplace-Operator

ST-Approximanten. Der ST entsteht aus einem regulären Tetraeder mit Ecken v_0, \ldots, v_3 mittels IFS $F_i(x) = \frac{1}{2}(x+v_i)$. Der Level-m-Approximant ist ein endlich großer Graph $G_m = (V_m, E_m)$, der durch die bekannte Verklebung von vier Kopien des Level-(m-1)-Graphen entlang der berührenden Ecken entsteht (Start K_4 bei m=0). Diese diskrete Sicht ist kompatibel mit dem p.c.f.-Rahmen und den Resistance-Formen von Kigami [1, 2].

Gewichteter Laplace-Operator. Sei A die Adjazenzmatrix (Gewichte $w_{uv} > 0$) und D die Grad-Diagonale $D_{uu} = \sum_{v} w_{uv}$. Wir nutzen den kombinatorischen Laplace-Operator

$$L = D - A, (1)$$

sowie optional die symmetrisch normalisierte Variante $L_{\text{norm}} = I - D^{-1/2}AD^{-1/2}$; vgl. [8]. Für p.c.f.-Fraktale steht L in direkter Beziehung zur zugehörigen Dirichlet-Form [1, 2].

Randknoten. Als Rand $V_0 \subset V_m$ verwenden wir die vier äußeren Ecken (Adressen, die stets mit der gleichen Ziffer beginnen). Diese Wahl erzeugt die diskrete Analogie zum klassischen Rand auf dem p.c.f.-Set.

2 Heat-Trace, spektrale Dimension und sub-Gauss'sche Kerne

Heat-Trace und Hutchinson-Schätzer. Für t>0 sei $P_t=\mathrm{e}^{-tL}$ und $\overline{p}_t=|V|^{-1}\operatorname{tr}(P_t)$ die mittlere Rückkehrwahrscheinlichkeit. Wir schätzen $\operatorname{tr}(P_t)$ via Hutchinson mit Rademacher-Vektoren z:

$$\operatorname{tr}(P_t) \approx \frac{1}{N_{\text{probe}}} \sum_{k=1}^{N_{\text{probe}}} z_k^{\top} P_t z_k,$$
 (2)

und evaluieren P_tz numerisch stabil mit expm_multiply (Al-Mohy-Higham) [9, 10].

Spektrale Dimension. Die (zeitabhängige) spektrale Dimension bestimmen wir aus der Logarithmus-Ableitung

$$d_s(t) \equiv -2 \frac{d}{d \log t} \log \overline{p}_t, \tag{3}$$

die bei Graphen/Fraktalen die klassische Relation $p_t \sim t^{-d/2}$ ersetzt; vgl. sub-Gauss'sche Heat-Kern-Schätzungen [3, 4]. Auf p.c.f.-Fraktalen sind Anomalien gegenüber \mathbb{Z}^d (z. B. log-periodische Modulationen) gut dokumentiert [6, 5].

3 Unitäre Dynamik und Lieb-Robinson-Front

Hamiltonoperator. Für Einteilchendynamik auf G_m verwenden wir

$$H = -A = D - L, (4)$$

so dass H lokal (bandbegrenzt im Graphsinn) ist.

Lieb—Robinson-Heuristik. LR-Schranken liefern eine effektive Lichtkegelstruktur für lokale Modelle: Operatornormen von Kommutatoren wachsen außerhalb eines linearen Kegels exponentiell klein [13]. Für Markovsche (GKLS-)Dynamik existieren analoge LR-Schranken [14]. Unsere numerische Front definieren wir über den q-Quantilsradius $r_q(t)$ der Aufenthaltswahrscheinlichkeiten $|\psi(t)|^2$ (bzw. Diagonale der Dichtematrix). Ein quasi-linearer Anstieg von $r_q(t)$ ist zu erwarten.

4 GKLS-Dephasierung (offene Systeme)

GKLS-Generator. Markovsche offene Dynamik auf Dichtematrizen ρ hat den GKLS-Generator [?, ?]:

$$\frac{d\rho}{dt} = -i[H, \rho] + \sum_{\alpha} \left(L_{\alpha} \rho L_{\alpha}^{\dagger} - \frac{1}{2} \{ L_{\alpha}^{\dagger} L_{\alpha}, \rho \} \right). \tag{5}$$

Wir verwenden reine *Dephasierung*, $L_u = \sqrt{\gamma} |u\rangle\langle u|$, die Off-Diagonalen im Ortsraum dämpft. Für lokal erzeugte GKLS-Dynamik gelten LR-ähnliche Lokalitätsschranken [14].

5 Dirichlet-to-Neumann (DtN) und Tiefen-Perturbationen

DtN auf Graphen. Partitioniere $V = V_b \cup V_i$ (Rand/Innen). Dann hat L die Blockform $L = \begin{pmatrix} L_{bb} & L_{bi} \\ L_{ib} & L_{ii} \end{pmatrix}$. Für das diskrete Dirichletproblem Lu = f mit $u|_{V_b} = u_b$ gilt $u_i = -L_{ii}^{-1}L_{ib}u_b$ und der Randfluss $f_b = \Lambda u_b$ mit

$$\Lambda = L_{bb} - L_{bi}L_{ii}^{-1}L_{ib},\tag{6}$$

dem Schur-Komplement. Das ist exakt die Dirichlet-to-Neumann-Map eines elektrischen Netzwerks [15]. Änderungen tiefer Kanten-Gewichte führen zu messbaren $\|\Delta\Lambda\|$ ohne Instabilitäten in der Lösungstheorie.

6 Spektrum und Zählfunktion auf dem ST

Für das ST ist die Existenz des Laplace-Operators im Kigami-Sinn gesichert; das Spektrum wurde explizit beschrieben und die Zählfunktion $N(\lambda)$ (Weyl-Analogon) untersucht [7, 5, 6]. Das liefert harte Referenzen für numerische Eigenwerte & Heat-Trace.

7 Zu validierende Observablen (direkter Physik-Vergleich)

- 1. **Heat-Trace** & $d_s(t)$: Auf \mathbb{Z}^d gilt $\overline{p}_t \sim t^{-d/2}$, auf ST sub-Gauss'sch mit $d_s < 3$ und log-periodischen Modulationen [3, 4, 6].
- 2. **LR-Front:** $r_q(t)$ wächst quasi-linear; GKLS-Dephasierung reduziert den Front-Radius relativ zur unitären Referenz (quasi-Lokalität) [13, 14].
- 3. **DtN-Signatur:** $\Delta\Lambda$ ist klein aber konsistent messbar und korreliert mit der Perturbationstiefe (Schur-Komplement-Formel) [15].

8 Numerik-Bausteine (reproduzierbar)

- Matrix-Exponential-Wirkung $e^{-tL}z$ und $e^{-itH}\psi_0$ via expm_multiply mit adaptivem Skalieren & truncierter Taylorreihe [9, 10].
- Stochastische Spur (Hutchinson) mit Rademacher-Vektoren; Varianzreduktion über mehr Proben oder Hutch++-Ideen bei Bedarf [11, 12].
- DtN per Sparse-Faktorisierung von L_{ii} (Schur-Komplement).

9 Anbindung an die gelieferten Simulationen

Die mitgelieferten CSV/PNGs zeigen (i) konsistente Rangfolge der Heat-Traces (ST > \mathbb{Z}^2 > \mathbb{Z}^3 bei großem t), (ii) $d_s(t)$ -Plateaus nahe der Theorie (z. B. ≈ 2 auf \mathbb{Z}^2 , ≈ 3 auf \mathbb{Z}^3 , sub-gauss'sch auf ST) und (iii) eine GKLS-Front \leq unitäre Front. Die DtN-Differenznorm stimmt numerisch mit dem Schur-Komplement überein. Diese Punkte sind direkte, überprüfbare Konsequenzen der Literatur [3, 4, 13, 14, 15, 9].

Hinweis. Für eine publikationsreife Fassung können wir die Tabellen/Plots (Heat-Trace, $d_s(t)$, LR-Front, $\|\Delta\Lambda\|$) direkt aus den CSVs einbinden und Fits samt Fehlerbalken angeben.

Literatur

- [1] J. Kigami, Analysis on Fractals, Cambridge Tracts in Mathematics 143, Cambridge Univ. Press (2001). https://www.cambridge.org/core/books/analysis-on-fractals/1F169AC8661D831777E2F2869BCE8DF3.
- [2] J. Kigami, *Harmonic analysis for resistance forms*, J. Funct. Anal. **204** (2003), 399-444. https://www-an.acs.i.kyoto-u.ac.jp/~kigami/ulcg.pdf.
- [3] A. Grigor'yan, A. Telcs, Sub-Gaussian estimates of heat kernels on infinite graphs, Duke Math. J. **109** (2001), 451-510. https://www.math.uni-bielefeld.de/~grigor/barc.pdf.
- [4] A. Grigor'yan, A. Telcs, Harnack inequalities and sub-Gaussian estimates for random walks, Math. Ann. **324** (2002), 521-556. https://scispace.com/pdf/heat-kernels-on-manifolds-graphs-and-fractals-3jk74ogo8a.pdf.
- [5] J. Kigami, M. L. Lapidus, Weyl's problem for the spectral distribution of Laplacians on p.c.f. self-similar fractals, Commun. Math. Phys. 158 (1993), 93-125. https://projecteuclid.org/journals/communications-in-mathematical-physics/volume-158/issue-1/Weyls-problem-for-the-spectral-distribution-of-Laplacians-on-pcf/cmp/1104254132.pdf.
- [6] R. S. Strichartz, Exact spectral asymptotics on the Sierpinski gasket, Proc. Amer. Math. Soc. 140 (2012), 1749–1755. https://ar5iv.labs.arxiv.org/html/1110.5816.

- [7] N. Riane, C. David, Laplacian on the Sierpiński tetrahedron: explicit spectrum and counting function, arXiv:1703.05793 (2017). https://arxiv.org/abs/1703.05793.
- [8] F. R. K. Chung, Spectral Graph Theory, CBMS Regional Conference Series in Mathematics 92, AMS (1997). https://www.math.ucsd.edu/~fan/research/cbms.pdf.
- [9] A. H. Al-Mohy, N. J. Higham, Computing the Action of the Matrix Exponential, with an Application to Exponential Integrators, SIAM J. Sci. Comput. **33**(2) (2011), 488-511. https://eprints.maths.manchester.ac.uk/1591/1/alhi11.pdf.
- [10] SciPy Docs: expm_multiply, Zugriff 2025. https://docs.scipy.org/doc/scipy/reference/generated/scipy.sparse.linalg.expm_multiply.html.
- [11] M. F. Hutchinson, A stochastic estimator of the trace of the influence matrix for Laplacian smoothing splines, Commun. Statist. Simula. Comput. 18 (1989), 1059–1076. (Siehe z. B. Zusammenstellungen in [12]).
- [12] R. A. Meyer, C. Musco, C. Musco, D. P. Woodruff, *Hutch++: Optimal Stochastic Trace Estimation*, SIAM J. Matrix Anal. Appl. **42**(4) (2021), 1473-1500. https://pmc.ncbi.nlm.nih.gov/articles/PMC8553228/.
- [13] B. Nachtergaele, R. Sims, Lieb-Robinson bounds in quantum many-body physics, ar-Xiv:1004.2086 (2010). https://arxiv.org/abs/1004.2086.
- [14] D. Poulin, Lieb-Robinson Bound and Locality for General Markovian Quantum Dynamics, Phys. Rev. Lett. 104 (2010), 190401. https://link.aps.org/doi/10.1103/PhysRevLett. 104.190401.
- [15] E. B. Curtis, J. A. Morrow, *Inverse Problems for Electrical Networks*, World Scientific (2000). https://sites.math.washington.edu/~curtis/book.pdf.