

Цикл наукових праць

”Транспортні та релаксаційні
властивості стохастичних систем із
аномально повільною еволюцією”

Представлено
Інститутом прикладної фізики НАН України



Претендент: зав. лаб. №41 ІПФ НАН України, к.ф.-м.н.
Ю.С. Бистрик

- Вступ
- Розділ 1. Асимптотичні у часі розв'язки для надповільних польотів Леві
- Розділ 2. Дослідження основних характеристик граничних густин ймовірності
- Розділ 3. Режими релаксації у дворівневих системах
- Розділ 4. Точні результати для релаксаційних процесів у дворівневих системах
- Висновки

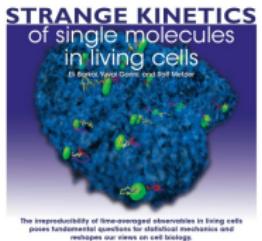
Anomalous is Normal (c)

K. Bistrik, J. Klafter / Physics Reports 339 (2006) 1–77

THE RANDOM WALK'S GUIDE TO ANOMALOUS DIFFUSION: A FRACTIONAL DYNAMICS APPROACH

Ralf METZLER¹, Joseph KLAFTER²

School of Chemistry, Tel Aviv University, 69978 Tel Aviv, Israel



The irreproducibility of time-averaged observables in living cells passes fundamental questions for statistical mechanics and redefines our views on cell biology.

Relaxation in filled polymers: A fractal calculus approach

Ralf Metzler

Max-Planck-Institut für Polymerenforschung, D-7207, Offenburg, Germany

Ulrich Söhl and Hartmut Gröger

Department of Macromolecular Science, University of Salzburg, Austria-Steinbock Str. 15;

Thierry H. Hervet

Department of Mathematical Physics, University of Ulm, Oberhoerstrasse 20, D-8906 Ulm,

(Received 9 May 1995; accepted 21 July 1995)

In more years the fractional calculus appears to deserve prominent place in theoretical physics and in finance. An application in polymer or glassy relaxation theory is briefly mentioned. In this paper we apply fractional calculus to the problem of relaxation in filled polymers. This is a rather interesting problem on the film frontier. As a result, the dynamics of rigid coupling systems may be described by a fractional calculus approach. It is compared with known phenomenological models. © 1996 American Institute of Physics.

Cuckoo Search via Lévy Flights

Sanhu Tang
 Department of Computer Science & Technology,
 University of Cambridge,
 Cambridge CB3 9FW, UK
 E-mail: st227@cam.ac.uk

ABSTRACT: On this paper, we intend to introduce a new meta-heuristic algorithm, called Cuckoo Search (CS) for optimization problems. The CS algorithm is based on the brood parasitism behavior of some bird species, especially the Cuckoo bird. The CS algorithm performs its search with a group of agents (birds) that randomly lay their eggs in the nests of other host bird (brood parasitic species). These are three main features of the CS algorithm: 1) the Lévy flights, 2) the mutation operator, and 3) the differential operator. Right now, the CS algorithm is being widely applied in many optimization fields.



Physics Reports 339 (2006) 461–580

PHYSICS REPORTS
www.sciencedirect.com

Chaos, fractional kinetics, and anomalous transport

G.M. Zaslavsky^{a,b,*}

^aCenter of Mathematical Sciences, 215 Mercer Street, New York, NY 10012, USA

^bDepartment of Physics, New York University, 26 Washington Place, New York, NY 10003, USA

Received 16 November 2005; accepted 14 January 2006; editor: R.K.拉萨尔

Anomalous Diffusion on Percolating Clusters

Tatjana Gómez and Amnon Aronovitz

Department of Physical Electronics and Materials Science, Ben-Gurion University, Beer-Sheva 84105, Israel

* e-mail

Tatjana.Gomez@bgu.ac.il (Tatjana Gómez); Amnon.Aronovitz@BGU.ac.il (Amnon Aronovitz)

Received 11 December 2005; accepted 19 January 2006; editor: R.K.拉萨尔

PRL number: 094503

0360-6301/06/030339-12



Beyond quantum jumps: Blinking nanoscale light emitters

Fernando D. Stefani, Jordi P. Hogenboom, and EliS Barai

On the nanoscale, almost all light sources blink. Surprisingly, such blinking occurs on time scales much larger than predicted by quantum mechanics and has histories governed by nonergodicity.

PRL 96, 036803 (2006)

0364-8485/\$ - see front matter © 2006 American Physical Society

FEATURES

An increasing number of natural phenomena do not fit into the relatively simple description of diffusion developed by Einstein a century ago

Anomalous diffusion spreads its wings

Joseph Klafter and Igor M. Sokolov

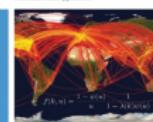
In living organisms, like in filled polymers, the motion of molecules is far from being random. Lévy walks made in enhanced diffusion, α , differ from normal Brownian motion, $\alpha = 2$. The former can be described by the well-known fractional Fokker-Planck equation. For the latter, however, the most generalised Fokker's equation with aspects of Lévy walks (Lévy flights) is best for the representation. The fractional Fokker-Planck equation describes the Lévy process in a manner involving the famous Mandelbrot's introduced. The model can be used to interpret the excess of probability in the tails of the distributions for the Lévy process meeting from Mandelbrot's introduction. The model can be used to interpret the excess of probability in the tails of the distributions for the Lévy process meeting from Mandelbrot's introduction.

PRL 96, 015703 (2006)

Edited by V. Klyatskaya, C. Rademaker, and L. M. Seiden

Anomalous Transport

Foundations and Applications



VOLUME 43, NUMBER 11
 PHYSICAL REVIEW LETTERS
 30 March 2006

10.1103/PhysRevLett.96.036101

© 2006 American Physical Society

0360-6301/06/030339-12

\$15.00 © 2006 American Physical Society

REVIEWS OF MODERN PHYSICS, VOLUME 78, APRIL-JUNE 2006

Lévy walks

V. Klyatskaya
 Max-Planck-Institut für Physik Komplexe Systeme, 85747 Erlangen, Germany

S. Denisov
 Institut für Physik, Georg-August-Universität, Tammannstrasse 3, D-37077 Göttingen, Germany; Institute of Physics, Chinese Academy of Sciences, Beijing, China

J. Klafter^a
 School of Chemistry, Tel Aviv University,
 Ramat Aviv 69978, Tel Aviv, Israel

Random walk is a fundamental concept with applications ranging from quantum physics to econometrics. Nonetheless, a specific model of random walk is often too idealized to describe real random walks. In this respect, the Lévy walk is a promising candidate to model the random motion of the Lévy process. It is able to describe the anomalous diffusion and a long variety of random motions made by the Lévy process. The Lévy walk is a collective type of random motion that can sample Lévy flights. This article reviews the Lévy walk approach and discusses its recent applications, including laser cooling and random field properties.

PRL 96, 035701 (2006)

© 2006 American Physical Society

0360-6301/06/030339-12

\$15.00 © 2006 American Physical Society

VOLUME 96, NUMBER 10
 PHYSICAL REVIEW LETTERS
 17 October 2006

10.1103/PhysRevLett.96.105703

© 2006 American Physical Society

0360-6301/06/030339-12

\$15.00 © 2006 American Physical Society

© 2006 American Physical Society

0360-6301/06/030339-12

REVIEW ARTICLES | FOCUS

Disordered photonics

Dietterich S. Wiersma

What do lattice flowers have in common with boomer bands, fluid crystals with colored vortices, and white butterflies with jagged wings? They share the same behavior: they undergo a phase transition that sharply turns light, in which light waves entering the material do not scatter randomly before exiting. These optical transitions are a consequence of disorder, and the optical disordered materials are revolutionizing various applications, such as lasers and displays. From the first experiments to the latest theoretical models, this article reviews the physical processes involved in optical transitions in disordered media, focusing on three major themes: the random laser, the photonic bandgap, and the diffusing photonic crystal. It also discusses the importance of the light-averaged mean squared displacement. At longer timescales, the results of optical scattering experiments are presented, along with the most recent developments in imaging,嫩光成像 and solar energy.

See 112, 521 (2006) for a related article

LETTERS

A Lévy flight for light

Peter Reimann*, Jean-Pierre Bertrand†, and Dietterich S. Wiersma‡

ANOMALOUS DIFFUSION IN DISORDERED MEDIA: STATISTICAL MECHANISMS, MODELS AND PHYSICAL APPLICATIONS

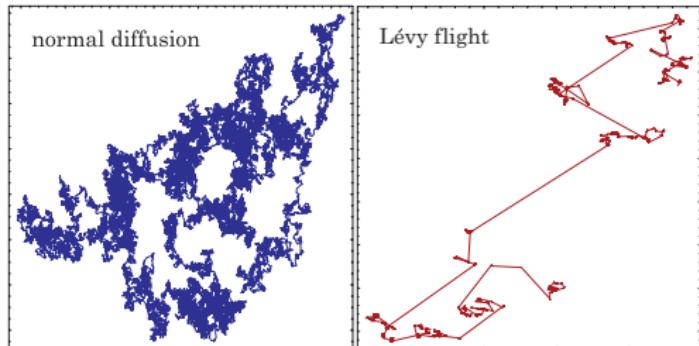
Jean-Philippe BIECHLICH¹
 Laboratoire de Physique Statistique et d'Optique Supraconductrice, 26, rue Uهرdegg,
 7523 Paris Cedex 05, France

and
 Sébastien GRÉGOIRE²
 Laboratoire de Physique Théorique de l'Institut Supérieur, 25, rue Uهرdegg,
 7523 Paris Cedex 05, France

Актуальність та мотивація:

- складні системи різноманітної природи часто демонструють повільну недебайвську релаксація та аномальні транспортні властивості;
- наявність відкритих проблем у теорії надповільних стохастичних процесів;
- необхідність розвинення теоретичних методів дослідження аномально повільних процесів.

Рис. 1. Порівняння типових траєкторій руху для нормальної дифузії та полійотів Леві (масштаби на вкладках зліва та справа є різними).



Мета, об'єкт і предмет дослідження

Метою роботи є послідовне теоретичне вивчення еволюції надповільних польотів Леві та аномальних релаксаційних процесів у дворівневих системах за допомогою підходу неперервних у часі випадкових блукань.

Об'єкт досліджень. Процеси еволюції в нерівноважних системах, параметри стану яких описуються повільними та надповільними випадковими блуканнями з неперевним часом.

Предмет досліджень. Транспортні та релаксаційні властивості стохастичних систем із аномально повільною поведінкою.

Завдання дослідження

Завдання:

- узагальнити метод неперервних у часі випадкових блукань на випадок важких хвостів розподілу довжин стрибків процесу та надважких хвостів розподілу часів очікування між ними;
- знайти та класифікувати всі можливі граничні густини ймовірності та відповідні їм масштабуючі функції часу, що визначають асимптотичну поведінку надповільних польотів Леві;
- в рамках моделі неперервних у часі випадкових блукань отримати рівняння релаксації для дворівневих систем, структурні елементи яких є незалежними і еволюціонують згідно з дихотомічним процесом;
- визначити всі можливі асимптотичні (повільні та надповільні) та деякі точні закони релаксації у дворівневих системах для випадків, коли розподіли часів перебування процесу у двох своїх станах мають важкі та/або надважкі хвости.

Зв'язок роботи з науковими програмами

Цикл наукових праць виконаний у Сумському державному університеті та у Інституті прикладної фізики НАН України.

Результати роботи отримано під час виконання держбюджетних науково-дослідних робіт:

- “Вимушена та спонтанна магнітна динаміка систем одноосних наночастинок”, за підтримки МОН (№ 010U001379, 2009 – 2011 pp.);
- “Аномальні дифузійні та релаксаційні властивості класичних та квантових блукань з неперервним часом”, за підтримки МОН (№ 0112U001383, 2012 – 2014 pp.);
- “Магнітні, теплові та транспортні властивості періодично збуджених систем феромагнітних наночастинок”, за підтримки МОН (№ 0116U002622, 2016 – 2018 pp.);
- “Спрямований транспорт та дисипація енергії в системах феромагнітних наночастинок і магнітних скірміонів”, за підтримки МОН (№ 0119U100772, 2019 – 2021 pp.).
- “Інтегроване багаторівневе моделювання і експериментальна перевірка радіаційної стійкості конструкційних матеріалів реакторів на період експлуатації понад 60 років”, за підтримки НАН України (№ К-1-17-10, 2019 – 2021 pp.).

Наукове та практичне значення результатів

Наукова новизна отриманих результатів:

- Вперше запропоновано теорію надповільних польотів Леві, знайдено та детально проаналізовано всі граничні густини ймовірності для даного процесу, і проведено їх класифікацію в залежності від параметрів моделі.
- Вперше знайдено всі асимптотичні закони релаксації для дворівневих системах, структурні елементи яких змінюються згідно з дихотомічним процесом, проведено їх класифікацію, а в окремих випадках отримано точні закони релаксації.

Практичне значення одержаних результатів.

Результати роботи описують залежності, що спостерігаються для аномальних релаксаційних процесів, пов'язаних з ущільненням матеріалів та адсорбцією-десорбцією речовин, а також можуть бути використані при дослідженні особливостей руху дефектів у неоднорідних та багатокомпонентних середовищах, моделюванні дифузійних та транспортних процесів в конструкційних матеріалах.

Закони дифузії:

- $\sigma^2(t) \propto t$ – класична броунівська дифузія;
- $\sigma^2(t) \propto t^\alpha$ – аномальна дифузія ($0 < \alpha < 1$ – субдифузія, $\alpha > 1$ – супердифузія);
- $\sigma^2(t) \propto \ln^4 t$ – дифузія Синая;
- $\sigma^2(t) = \infty$ – *польоти Леві*.

Релаксаційні закони:

- $\mu(t) = \mu_0 e^{-t/T}$ – класична дебаївська релаксація;
- $\mu(t) = \mu_0 e^{-(t/T)^\beta}$ ($0 < \beta < 1$) – закон Кольрауша-Уільямса-Үотсса;
- $\mu(t) \propto (t/T)^{-\gamma}$ ($\gamma > 0$) – *повільна* степенева релаксація;
- $\mu(t) \propto \frac{1}{\ln(t/T)}$ – *надовільна* логарифмічна релаксація.

Методи опису аномальних процесів:

- випадкові блукання (стрибкоподібна модель);
- рівняння Ланжевена (континуальна модель).

1. Асимптотичні у часі розв'язки для надповільних польотів Леві

CTRW – неперервний у часі стрибкоподібний процес

$$X(t) = \sum_{n=1}^{N(t)} \xi_n,$$

де $\{\xi_n\}$ – довжини випадкових стрибків; $\{\tau_n\}$ – випадкові часи очікування між ними; $N(t)$ – число стрибків за час t .

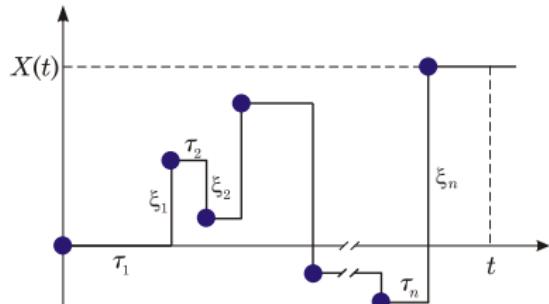


Рис. 2. CTRW-процес на прямій.

Якщо множини $\{\tau_n\}$ і $\{\xi_n\}$ – незалежні та розподілені згідно з густинами $p(\tau)$ і $w(\xi)$, то у просторі Фур'є-Лапласа густина ймовірності $P(x, t)$ положення частинки $X(t)$ описується **рівнянням Монтролла-Вейсса** ($x \xrightarrow{\mathcal{F}} k$, $t \xrightarrow{\mathcal{L}} s$)

$$P_{ks} = \frac{1 - p_s}{s(1 - p_s w_k)}. \quad (1)$$

1. Асимптотичні у часі розв'язки для надповільних польотів Леві

Модель надповільних польотів Леві.

Густини ймовірності довжин стрибків із **важскими** хвостами

$$w(\xi) \sim \frac{u_{\pm}}{|\xi|^{1+\alpha_{\pm}}} \quad (|\xi| \rightarrow \infty), \quad (2)$$

де параметри $u_{\pm} > 0$ та $\alpha_{\pm} \in (0, 2]$.

Із (2) слідує: $\langle |x|^{\eta} \rangle = \infty$ при всіх $\eta \geq \alpha$, де $\alpha = \min\{\alpha_{\pm}\}$.

Отже, **дисперсія** довжини стрибка завжди **некінчена**.

Густини ймовірності часів очікування із **надважким** хвостом

$$p(\tau) \sim \frac{h(\tau)}{\tau} \quad (\tau \rightarrow \infty), \quad (3)$$

де функція $h(\nu\tau) \sim h(\tau)$ при $\tau \rightarrow \infty$ для всіх $\nu > 0$.

Із (3) слідує: $\langle |\tau|^{\eta} \rangle = \infty$ при всіх $\eta > 0$, тобто **всі моменти** часу очікування **некінчені**.

1. Асимптотичні у часі розв'язки для надповільних польотів Леві

Для координати $Y(t) = a(t)X(t)$ **гранична густина ймовірності**

$$\mathcal{P}(y) = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{a(t)} P\left(\frac{y}{a(t)}, t\right) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk \frac{e^{-iky}}{1 + \Phi(k)}, \quad (4)$$

де $\Phi(k) = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1 - w_{ka(t)}}{V(t)}$, $V(t) = \int_t^{\infty} d\tau p(\tau)$ і **масштабуюча функція**
 $a(t) \rightarrow 0$ вибирається такою, щоб густина $\mathcal{P}(y)$ була невиродженою.

Якщо (1) $l_1 = \int_{-\infty}^{\infty} d\xi \xi w(\xi) \neq 0$, (2) $\rho = u_+ \delta_{1\alpha_+} - u_- \delta_{1\alpha_-} \neq 0$ з $\alpha = 1$
або (3) $\alpha_{\pm} = 2$, то маємо

$$\mathcal{P}(y) = e^{-|y|} H(l_1 y), \quad \mathcal{P}(y) = e^{-|y|} H(\rho y) \text{ або } \mathcal{P}(y) = \frac{1}{2} e^{-|y|} \quad (5)$$

відповідно. Тут $H(\cdot)$ – функція Хевісайда.

Якщо (1) $\alpha \in (0, 1)$, (2) $\alpha \in (1, 2)$ з $l_1 = 0$ або (3) $\rho = 0$ (тобто $\alpha_{\pm} = 1$
і $u_{\pm} = u$), то $\mathcal{P}(y)$ дається виразом

$$\mathcal{P}(y) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} dk \frac{(1 + \cos \varphi k^{\alpha}) \cos(yk) + \sin \varphi k^{\alpha} \sin(yk)}{1 + 2 \cos \varphi k^{\alpha} + k^{2\alpha}}, \quad (6)$$

де $\alpha = \min\{\alpha_{\pm}\}$ і φ залежить від хвостових параметрів $w(\xi)$.

1. Асимптотичні у часі розв'язки для надповільних польотів Леві

Поведінка масштабуючих функцій при $t \rightarrow \infty$

Характеристики $w(\xi)$	Поведінка $a(t)$
$l_1 \neq 0$ ($l_1 < \infty$)	$a(t) \sim V(t)/ l_1 $
$\alpha \in (0, 1)$	
$\alpha = 1$ при $\rho = 0$	$a(t) \sim \left(V(t)/\sqrt{q^2 + r^2}\right)^{1/\alpha}$
$\alpha \in (1, 2)$ при $l_1 = 0$	
$\alpha = 1$ при $\rho \neq 0$	$a(t) \sim \frac{V(t)}{ \rho \ln[1/V(t)]}$
$\alpha = 2$ при $l_1 = 0$	$a(t) \sim 2\sqrt{\frac{V(t)}{(u_+ + u_-) \ln[1/V(t)]}}$

Тут константи q і r задаються параметрами хвостів $w(\xi)$.

Функції $a(t)$ **повільно змінюються на нескінченності**, тобто $a(\nu t) \sim a(t)$ при $t \rightarrow \infty$ для будь-якого $\nu > 0$.

2. Дослідження основних характеристик граничних густин ймовірності

Зручне альтернативне представлення граничної густини

$$\mathcal{P}(y) = \frac{1}{\pi} \int_0^\infty dx e^{-|y|x} \frac{\sin[\phi(y)]x^\alpha}{1 + 2\sin[\phi(y)]x^\alpha + x^{2\alpha}}, \quad (7)$$

де $\phi(y)$ – функція хвостових параметрів $w(\xi)$ та знака y .

Густини $\mathcal{P}(y)$ можуть мати один або два **важких** хвоста, або бути одно- чи двосторонніми **експоненціальними** розподілами.

При великих значеннях t в центральній області $|x| \propto O[1/a(t)]$ маємо $P(x, t) \sim a(t)\mathcal{P}[a(t)x]$ (режим **типових** флюктуацій).

У області $|x| \gg O[1/a(t)]$ – режим **рідкісних** флюктуацій і розподіли $P(x, t)$ завжди мають один або два **важких** хвоста, що пропорційні $|x|^{-1-\alpha}$.

Таким чином, маємо

$$\sigma_X^2(t) = \infty \text{ при } \forall t, \quad P(x, \nu t) \sim P(x, t) \text{ при } t \rightarrow \infty \text{ і } \forall \nu > 0. \quad (8)$$

Процес $X(t)$ – **надповільні польоти Леві.**

2. Дослідження основних характеристикграничних густин ймовірності

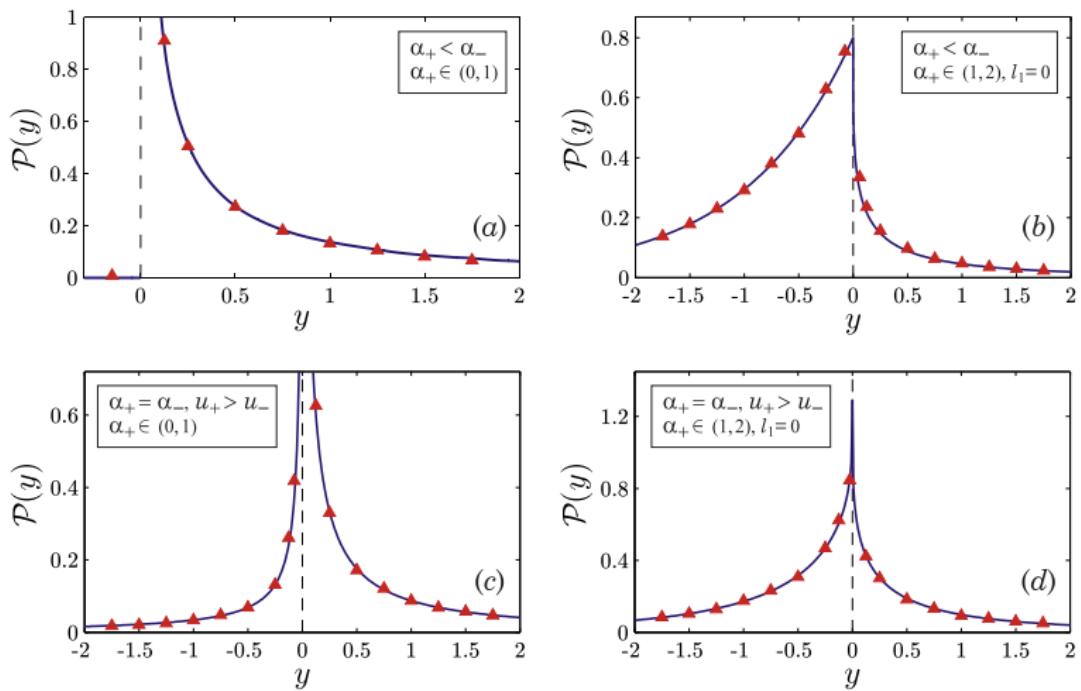


Рис. 3. Типовий вигляд неекспоненціальних граничних густин $\mathcal{P}(y)$ при різних значеннях параметрів розподілів $w(\xi)$. Суцільні лінії – точні аналітичні залежності, а маркери – результати числового моделювання.

3. Релаксаційні процеси в дворівневих системах

Дихотомічний процес $f(t)$

приймає два стани ± 1 , часи перебування в яких $\{\tau_n\}$ є випадковими величинами, що мають густини ймовірності $p^\pm(\tau)$.

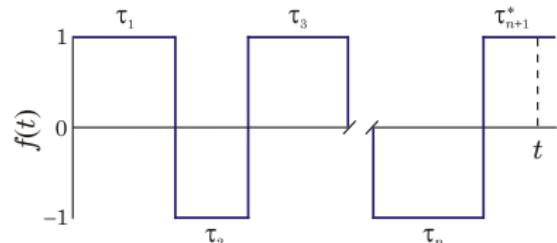


Рис. 4. Схема процесу $f(t)$.

Закон релаксації для процесу $f(t)$

$$\mu(t) = \langle f(t) \rangle = \Pr\{f(t) = +1\} - \Pr\{f(t) = -1\}. \quad (9)$$

Тут $\langle \cdot \rangle$ – усереднення по реалізаціям і $\Pr\{\cdot\}$ – ймовірність подій в дужках.

Релаксаційне рівняння у просторі Лапласа

$$\boxed{\mu_s = \frac{\phi_s^+ - \phi_s^- + \phi_s^+ \phi_s^-}{s(\phi_s^+ + \phi_s^- - \phi_s^+ \phi_s^-)}}, \quad (10)$$

де $\phi_s^\pm = 1 - p_s^\pm$.

3. Релаксаційні процеси в дворівневих системах

Для **важких** густин $p^\pm(\tau) \sim q_\pm/\tau^{1+\alpha_\pm}$ ($\tau \rightarrow \infty$), де $q_\pm > 0$ і $\alpha_\pm \in (0, 2]$, в залежності від параметрів $p^\pm(\tau)$ при $t \rightarrow \infty$

$$\begin{aligned}\mu(t) &\sim \mu_\infty - (t/T)^{-\beta}, \\ \mu(t) &\sim 1 - \ln(t)(t/T)^{-\beta}, \\ \mu(t) &\sim 1 - \eta/\ln t.\end{aligned}\tag{11}$$

Для **надважких** густин $p^\pm(\tau) \sim \varrho_\pm(\tau)/\tau$ ($\tau \rightarrow \infty$), де $\varrho_\pm(\tau)$ – функції, що повільно змінюються на нескінченності, маємо

$$\mu(t) \sim 1 - 2V^-(t)/V^+(t).\tag{12}$$

Якщо $p^+(\tau)$ – надважка, а $p^-(\tau)$ – важка густина, то

$$\mu(t) \sim 1 - U(t)(t/T)^{-\beta}.\tag{13}$$

Дані формули записані для **несиметричного** випадку $p^+(\tau) \gg p^-(\tau)$, якщо ж $p^\pm(\tau) = p(\tau)$, то для важких та надважких густин відповідно

$$\mu(t) \sim (t/T)^{-\beta} \text{ та } \mu(t) \sim V(t)/2.\tag{14}$$

4. Точні результати для релаксаційних процесів у дворівневих системах

Для розподілів ***Ерланга*** $p^\pm(\tau) = \lambda_\pm^2 \tau e^{-\lambda_\pm \tau}$ маємо

$$\mu(t) = \frac{\lambda_- - \lambda_+}{\lambda_+ + \lambda_-} \left(1 + \frac{\lambda_+}{\lambda_-} e^{-(\lambda_+ + \lambda_-)t} \right) + \frac{\lambda_+}{\lambda_-} \left[\cos\left(\frac{2\pi t}{T}\right) - (\lambda_+ - 3\lambda_-) \frac{T}{4\pi} \sin\left(\frac{2\pi t}{T}\right) \right] e^{-(\lambda_+ + \lambda_-)t/2}. \quad (15)$$

Для розподілів ***Міттаг-Леффлера*** $p^\pm(\tau) = \tau^{\alpha_\pm - 1} E_{\alpha_\pm, \alpha_\pm}(-\tau^{\alpha_\pm})$ з $\alpha_\pm \in (0, 1)$ маємо відповідно при $\alpha < \beta$ і $\alpha > \beta$ ($\alpha = \alpha_+$ і $\beta = \alpha_-$)

$$\begin{aligned} \mu(t) &= 1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} (-t^\alpha)^n E_{\beta, \alpha n + 1}^n(-t^\beta), \\ \mu(t) &= 1 + 2t^{\alpha - \beta} \sum_{n=1}^{\infty} (-t^\beta)^n E_{\alpha, \beta n + (\alpha - \beta) + 1}^n(-t^\alpha). \end{aligned} \quad (16)$$

Для розподілу ***Леві*** $p(\tau) = L^{-1}\{e^{-s^\alpha}\} = l_\alpha(\tau)$ з $\alpha \in (0, 1)$ знаходимо

$$\mu(t) = 1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n \Phi_\alpha\left(n^{-1/\alpha} t\right), \quad (17)$$

де введено функцію $\Phi_\alpha(t) = \int_0^t d\tau l_\alpha(\tau)$.

4. Точні результати для релаксаційних процесів у дворівневих системах

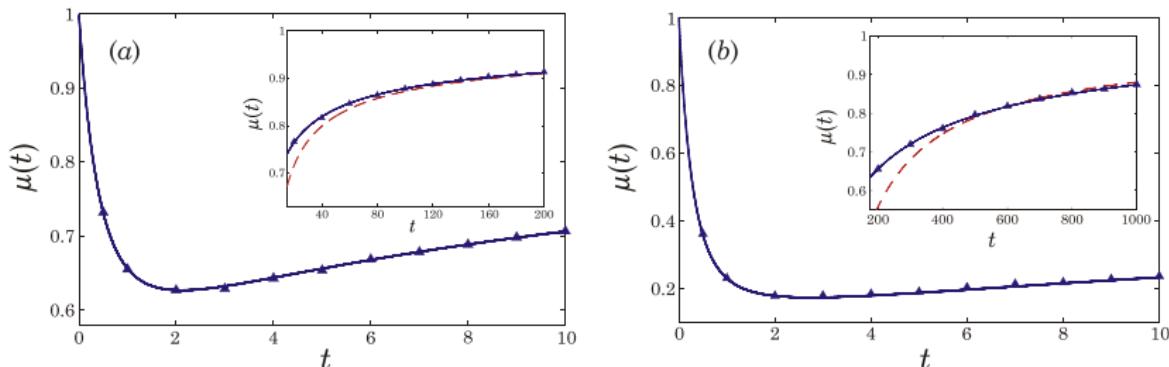


Рис. 5. Поведінка аномальних законів релаксації. Панель (a) – $\alpha_+ = 0.5$ і $\alpha_- = 1.5$, панель (b) – $p^+(\tau)$ має надважкий хвіст і $\alpha_- = 1.5$.

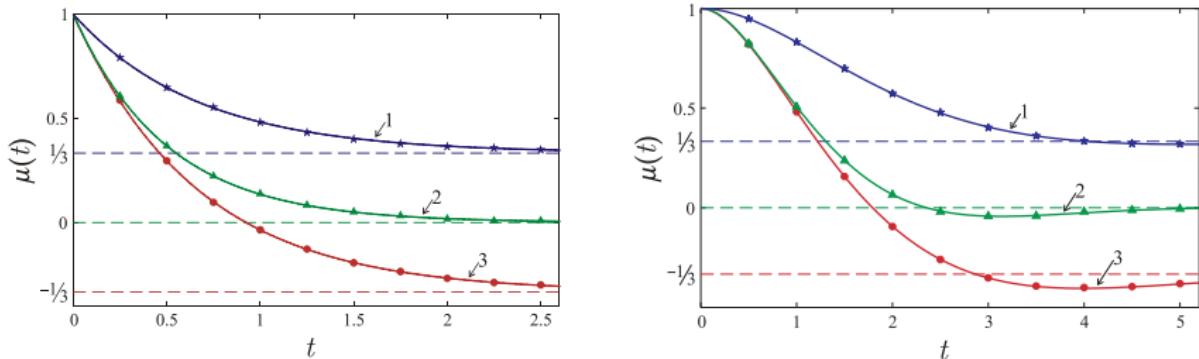


Рис. 6. Релаксація Дебая (зліва) та Ерланга (справа). Параметри: (1) $\lambda_+ = 0.5, \lambda_- = 1$; (2) $\lambda_{\pm} = 1$; (3) $\lambda_+ = 1, \lambda_- = 0.5$.

- Вперше досліджено процес надповільних польотів Леві, що характеризуються важкими хвостами розподілу довжин стрибків випадкових блукань та надважкими хвостами розподілу часів очікування між ними. Знайдено та проведено повну класифікацію граничних густин ймовірності та відповідних їм масштабуючих функцій часу в залежності від параметрів зазначених розподілів.
- Отримано ряд альтернативних представлення граничних густин ймовірності для масштабованих польотів Леві. За їх допомогою детально досліджено асимптотичну у часі поведінку отриманих граничних густин ймовірності. Крім того, проведено числове моделювання випадкових блукань, що підтвердило існування усіх типів граничних густин, передбачених теоретично.

Висновки (продовження)

- Побудовано модель релаксаційних процесів у дворівневих системах, структурні елементи яких еволюціонують незалежно один від одного у відповідності з дихотомічним процесом. Отримано інтегральне рівняння, що описує релаксацію в таких системах. За його допомогою вперше визначено та класифіковано аномальні асимптотичні закони релаксації для даних систем при наявності важких та/або надважких розподілів часів перебування системи в дозволених станах.
- Знайдено точні закони релаксації у дворівневих системах, для яких час перебування їх структурних елементів у “верхньому” та “нижньому” станах характеризується (1) експоненціальними розподілами, (2) розподілами Ерланга, (3) розподілами Міттаг-Леффлера та (4) односторонніми розподілами Леві. Усі закони релаксації дворівневих систем, як точні, так і асимптотичні, підтвердженні шляхом числового моделювання.

-  S.I. Denisov, S.B. Yuste, Yu.S. **Bystrik**, H. Kantz, and K. Lindenberg. Asymptotic solutions of decoupled continuous-time random walks with superheavy-tailed waiting time and heavy-tailed jump length distributions. *Phys. Rev. E*, **84**, 061143 (2011).
-  S.I. Denisov, **Yu.S. Bystrik**, H. Kantz. Asymptotic solutions of decoupled continuous-time random walks with superheavy-tailed waiting time and heavy-tailed jump length // Proceedings of The 2nd Internetional Conference “Nanomaterials: Applications and Properties” (Alushta, 17-22 Sept. 2012). – Sumy, 2012. – Vol. 1, № 4. – P. 04MFPN17 (4pp).
-  S.I. Denisov, **Yu.S. Bystrik**, and H. Kantz. Limiting distributions of continuous-time random walks with superheavy-tailed waiting times. *Phys. Rev. E*, **87**, 022117 (2013).
-  S.I. Denisov, **Yu.S. Bystrik**. Continuous-time Random Walk Model of Relaxation of Two-state Systems. *Acta. Phys. Pol. B*, **46**, 931 (2015).
-  **Ю.С. Быстрик**, Л.А. Денисова. Аномальные релаксационные процессы в двухуровневых системах. *J. Nano-Electron. Phys.*, **7**, №3, 03049 (2015).

-  Lyutyy T.V. Rotational properties of ferromagnetic nanoparticles driven by a precessing magnetic field in a viscous fluid / T.V. Lyutyy, S.I. Denisov, V.V. Reva, **Yu.S. Bystrik** // Phys. Rev. E. – 2015. – Vol. 92, № 4. – P. 042312 (10 pp).
-  **Ю.С. Бистрик.** Численное исследование законов сверхмедленной диффузии для определенного класса непрерывных во времени случайных блужданий. *J. Nano-Electron. Phys.*, 8, №1, 01044 (2016).
-  S.I. Denisov, **Yu.S. Bystrik**. Statistics of bounded processes driven by Poisson white noise. *Phys. A*, **515**, 38–46 (2019).
-  S.I. Denisov, **Yu.S. Bystrik**. Exact stationary solutions of the Kolmogorov-Feller equation in a bounded domain. *Commun. Nonlinear Sci. Numer. Simulat.*, **74**, 248–259 (2019).

Дякую за увагу!