A. Langevin方程

一个有限温度T下一维粒子的Langevin方程是:

$$m\ddot{q} + \lambda \dot{q} + rac{\partial V}{\partial q} = \xi(t).$$

其中噪声项 $\xi(t)$ 是一白噪声, 其关联函数是

$$\langle \xi(t')\xi(t)\rangle = D^2 \cdot \delta(t-t').$$

1. 导出 D^2 和 m, λ, k_B, T 的关系

取势能项V=0,从动能均分定理的角度,热平衡态的粒子具有平均动能 $\langle E_k \rangle = \frac{k_BT}{2}$. 利用这一关系导出 D^2 和 m,λ,k_B,T 的关系。思考这一关系的物理意义。(1分)

我们从给定的 Langevin 方程出发,在势能项 V=0 的情况下,简化为:

$$m\ddot{q} + \lambda \dot{q} = \xi(t).$$

令 $\dot{q}=v$, 上式变成速度形式的随机微分方程:

$$m\dot{v} + \lambda v = \xi(t),$$

由于 v(t) 服从 Ornstein-Uhlenbeck 过程,其稳态解的方差 $\langle v^2 \rangle$ 满足以下关系:

$$rac{d\langle v^2
angle}{dt} = -2rac{\lambda}{m}\langle v^2
angle + rac{D^2}{m^2}$$

稳态时左边为零,得:

$$0=-2rac{\lambda}{m}\langle v^2
angle+rac{D^2}{m^2}$$

则

$$\langle v^2
angle = rac{D^2}{2 \lambda m}$$

又:

则

$$D^2 = 2\lambda k_B T$$

2.数值求解的离散化格式

为了数值上求解这个问题,你需要数值求解上述SDE问题。请你写出一个离散化的格式。(1分) 给出的方程:

$$m\ddot{q} + \lambda\dot{q} + rac{\partial V}{\partial q} = \xi(t).$$

我们将该二阶方程拆成两个一阶方程,引入速度 $v=\dot{q}$,得到

$$egin{cases} \dot{q} = v \ \dot{v} = -rac{\lambda}{m}v - rac{1}{m}rac{\partial V}{\partial q} + rac{1}{m}\xi(t) \end{cases}$$

引入时间步长 Δt ,离散化形式如下:

$$egin{cases} q_{n+1} = q_n + v_n \Delta t \ v_{n+1} = v_n + \left(-rac{\lambda}{m} v_n - rac{1}{m} rac{\partial V}{\partial q_n}
ight) \Delta t + rac{1}{m} D \cdot \sqrt{\Delta t} \cdot \mathcal{N}(0,1) \end{cases}$$

其中:

- $\mathcal{N}(0,1)$ 表示标准正态分布的高斯白噪声;
- $D = \sqrt{2\lambda k_B T}$,是我们在第1问中推导出的噪声强度;

由此得到离散化的格式:

$$egin{aligned} q_{n+1} &= q_n + v_n \Delta t \ v_{n+1} &= v_n + \left(-rac{\lambda}{m} v_n - rac{1}{m} rac{\partial V}{\partial q_n}
ight) \Delta t + rac{1}{m} D \cdot \sqrt{\Delta t} \cdot \mathcal{N}(0,1) \end{aligned}$$

但是这个方法的精度不够高;采用henu算法改进:

$$\begin{split} &\tilde{q}_{n+1} = q_n + v_n \Delta t \\ &\tilde{v}_{n+1} = v_n + \left(-\frac{\lambda}{m} v_n - \frac{1}{m} \frac{\partial V}{\partial q_n} \right) \Delta t + \frac{1}{m} D \cdot \Delta W \\ &q_{n+1} = q_n + \frac{1}{2} (v_n + \tilde{v}_{n+1}) \Delta t \\ &v_{n+1} = v_n + \frac{1}{2} \left[\left(-\frac{\lambda}{m} v_n - \frac{1}{m} \frac{\partial V}{\partial q_n} \right) + \left(-\frac{\lambda}{m} \tilde{v}_{n+1} - \frac{1}{m} \frac{\partial V}{\partial \tilde{q}_{n+1}} \right) \right] \Delta t + \frac{1}{m} D \cdot \Delta W \end{split}$$

3. 求解问题

取势能项 $V=\frac{1}{2}x^2$ 且其余参数 $k_BT=m=\lambda=1$. 使用SDE的相关算法数值求解下列问题:

(a).系统平均动能 $\langle E_k(t) angle$ 和平均势能 $\langle V(t) angle$ 的演化

首先取T=1,计算两个初态下的时间演化结果: A.q(0)=0, $\dot{q}(0)=1$ B.q(0)=4, $\dot{q}(0)=0$. 对于每个初态,计算大量粒子的演化轨迹,并对物理量作系综平均,在同一张图画出 $t\in[0,10]$ 区间上的系统平均动能 $\langle E_k(t)\rangle$ 和平均势能 $\langle V(t)\rangle$ (2分)

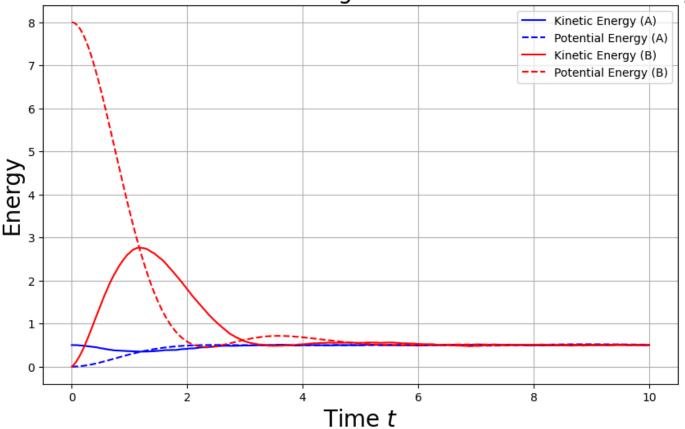
在这样的系数下离散化的方程更新为:

$$egin{aligned} ilde{q}_{n+1} &= q_n + v_n \Delta t \ ilde{v}_{n+1} &= v_n + \left(-v_n - q_n
ight) \Delta t + \sqrt{2} \Delta W \ q_{n+1} &= q_n + rac{1}{2} (v_n + ilde{v}_{n+1}) \Delta t \ v_{n+1} &= v_n + rac{1}{2} \left[(-v_n - q_n) + (- ilde{v}_{n+1} - ilde{q}_{n+1})
ight] \Delta t + \sqrt{2} \Delta W \end{aligned}$$

其中 $\Delta W = \sqrt{\Delta t} \cdot \mathcal{N}(0,1)$ 在前后保持一致

得到结果:

Evolution of Ensemble-Averaged Kinetic and Potential Energy



(b). 自己选择区间,改变温度,画出充分弛豫后系统的平均动能 $\langle E_k(\infty) \rangle$ 平均势能 $\langle V(\infty) \rangle$. 你从这个结果中发现了什么?(1分) hint: 物理量的系综平均和时间平均有什么关系?

(c). 将势能改为 $V=\frac{1}{2}x^4$ 并重复(b)的计算。你发现了什么差异?怎么理解这一差异?(1分)

B.梳子上的随机行走

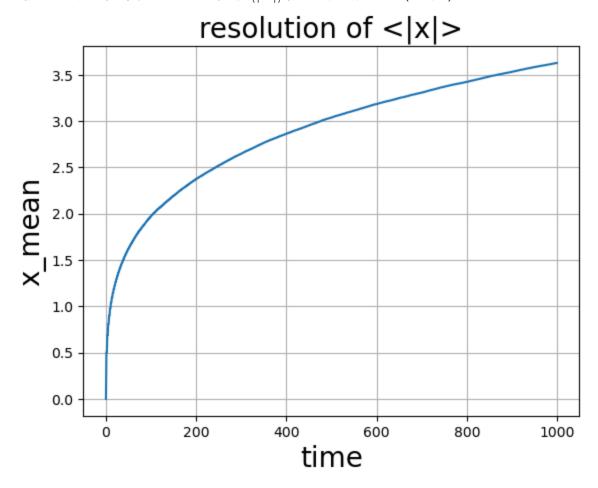
考虑在一个梳子状的晶格上的随机行走:

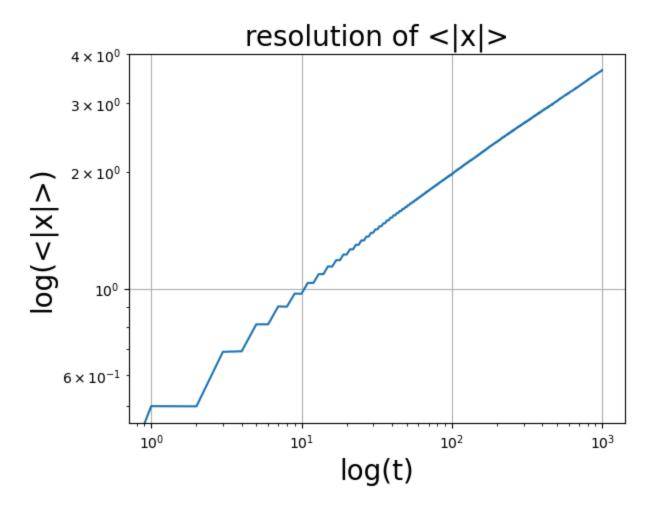
- 1. 粒子t = 0时刻位于原点(x, y) = (0, 0).
- 2. 粒子每步进行随机行走,等可能选取所有可以前进的方向,并前进一步。
- 3. 晶格是梳子形的,粒子在x轴上时,可以自由选择四个前进的方向。如果不在x轴上,则只能上下移 动。

你需要求解:

1.平均水平位移的演化

该随机运动过程中,平均水平位移 $\langle |x| \rangle$ 和时间t的关系。(1.5分)





因为该题背景下没有限制格点的大小, 因此采用记录各地位置的方案。

2.对比一维随机行走

对比一维随机行走,它们有什么差异? (1.5分)

3.解释规律

尝试解释你发现的规律。(1分)