

《非平衡统计物理专题》第一次作业

(作业提交截止时间： 3 月 22 日 21:00)

说明：

1) 文件名格式范例：“第一次作业_19720192203306_程##.docx”

1. 有粒子处在简谐势阱中,其哈密顿表示如下：

$$H = \frac{p^2}{2} + \frac{1}{2}x^2$$

现放置该粒子于温度为 T 的热浴中作布朗运动。

- 1) 试写出刻画该粒子运动的郎之万方程；
- 2) 解析计算该粒子能量平均值随温度 T 的变化规律；
- 3) 采用分子动力学模拟（随机 RK2 算法）验算 2) 的结果。

解：

1) 该粒子运动的郎之万方程应为：

$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = v \\ m \frac{dv}{dt} = -\gamma v - x + \xi(t) \end{cases} \quad (1)$$

其中郎之万力 $\xi(t)$ 为白噪声，满足以下条件：

$$\begin{cases} \langle \xi(t) \rangle = 0 \\ \langle \xi(t_1) \xi(t_2) \rangle = 2\gamma k_B T \delta(t_1 - t_2) \end{cases}$$

也即郎之万力均值为 0，且前后不相关。

其中， γ 为粘滞力系数， k_B 为玻尔兹曼常数， T 为温度。

2) 该系统动能可以表示为:

$$E_k(t) = \frac{1}{2}mv(t)^2$$

该系统势能可以表示为:

$$E_p(t) = \frac{1}{2}x(t)^2$$

该系统的总能量可以表示为:

$$\begin{aligned} E(t) &= E_p(t) + E_k(t) \\ &= \frac{1}{2}mv(t)^2 + \frac{1}{2}x(t)^2 \end{aligned}$$

因此该能量平均则可以表示为:

$$\begin{aligned} \langle E(t) \rangle &= \langle E_p(t) \rangle + \langle E_k(t) \rangle \\ &= \langle \frac{1}{2}mv(t)^2 \rangle + \langle \frac{1}{2}x(t)^2 \rangle \\ &= \frac{1}{2}m \langle v(t)^2 \rangle + \frac{1}{2} \langle x(t)^2 \rangle \end{aligned} \quad (2)$$

也即求解郎之万方程, 再求取粒子位置和速度的自相关函数的时间平均即可 (时间平均等于系综平均)。

对 (1) 式作傅里叶变换有:

$$\begin{cases} -i\omega x(\omega) = v(\omega) \\ m \cdot [-i\omega v(\omega)] = -\gamma v(\omega) - x(\omega) + \xi(\omega) \end{cases}$$

可以分别解出

$$x(\omega) = \frac{1}{m} \cdot \frac{\xi(\omega)}{\frac{1}{m} - \omega^2 - \frac{\gamma}{m}i\omega} \quad (3)$$

$$v(\omega) = \frac{\xi(\omega)}{\gamma - \frac{1}{i\omega} - i\omega m} \quad (4)$$

由“谱频率为自相关函数的傅里叶变换”出发。现在令：谱频率 $S_x(\omega)$ 为粒子位置的自相关函数 $C_x(t)$ 的傅里叶变换；谱频率 $S_v(\omega)$ 为粒子速度的自相关函数 $C_v(t)$ 的傅里叶变换；谱频率 $S_\xi(\omega)$ 为郎之万力的自相关函数 $C_\xi(t)$ 的傅里叶变换。

$$\text{由 } \langle \xi(t_1)\xi(t_2) \rangle = 2\gamma k_B T \delta(t_1 - t_2) \text{ 有 } S_\xi(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \langle \xi(t_1)\xi(t_2) \rangle e^{i\omega t} dt = 2\gamma k_B T。$$

利用傅里叶逆变换，由（3）式有

$$\begin{aligned} C_x(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} x(\omega)^2 e^{-i\omega t} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{m^2} \cdot \frac{\xi(\omega)^2}{\left(\frac{1}{m} - \omega^2 - \frac{\gamma}{m} i\omega\right)^2} \right] e^{-i\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{m^2} \cdot \frac{2\gamma k_B T}{\left(\frac{1}{m} - \omega^2 - \frac{\gamma}{m} i\omega\right)^2} \right] e^{-i\omega t} d\omega \\ &= \frac{2\gamma k_B T}{2m^2 \pi} \int_{-\infty}^{\infty} \left[\frac{1}{\left(\frac{1}{m} - \omega^2 - \frac{\gamma}{m} i\omega\right)^2} \right] e^{-i\omega t} d\omega \end{aligned} \quad (5)$$

利用傅里叶逆变换，由（4）式有

$$\begin{aligned} C_v(t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} v(\omega)^2 e^{-i\omega t} d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\xi(\omega)^2}{\left(\gamma - \frac{1}{i\omega} - i\omega m\right)^2} e^{-i\omega t} d\omega \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{2\gamma k_B T}{\left(\gamma - \frac{1}{i\omega} - i\omega m\right)^2} e^{-i\omega t} d\omega \\ &= \frac{2\gamma k_B T}{2m^2 \pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\left(\frac{\gamma}{m} - \frac{1}{i\omega m} - i\omega\right)^2} e^{-i\omega t} d\omega \end{aligned} \quad (6)$$

（这个地方没积出来，还在思考中~）

3)

由“时间平均等于系综平均”出发，对（1）式利用欧拉法和 SRK2 算法结合进行模拟：微分方程使用龙格库塔算法，随机微分方程部分使用随机龙格库塔算法。

在松弛一段时间后，取模拟的时间平均作为（2）式的估计值。欧拉法和 SRK2 算法与 PPT 给出的流程基本一致，这里不再赘述，其中，由涨落耗散定理可有 $D=\gamma k_B T$ 。

假定 $m=\gamma=1$ ，模拟的时间为 100s，松弛时间为 20s。模拟的粒子能量平均值随温度 T 的变化规律如图 1 所示。

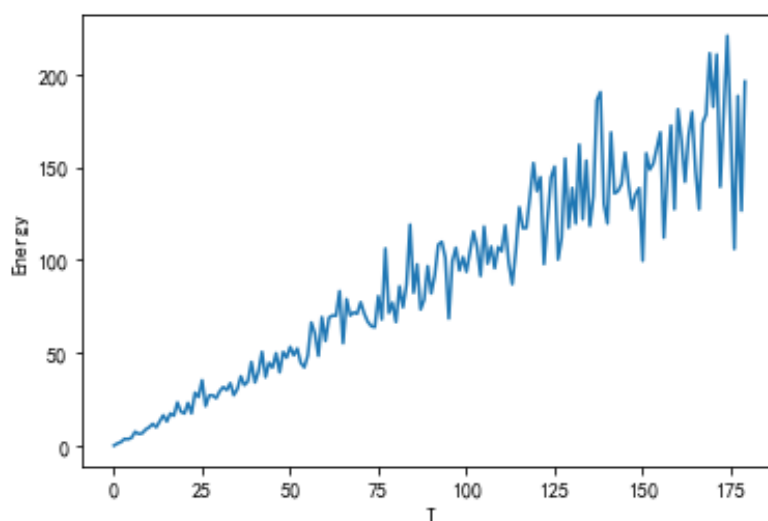


图 1 粒子能量平均值随温度 T 的变化规律

代码（https://github.com/Acpnohc/computational_method_in_theory_physics/tree/main/hw2）
在该网址下载运行。

代码问题与思考

方程（1）我认为实际上是一个 随机微分方程组。

1. 根据第二节课老师您说分两部分处理：第一部分用龙格库塔算法，第二部分用随机龙格库塔算法。但是实际上第一个方程似乎不适合用龙格库塔：因为二阶要向前递推一步，除非用插值，不然怎么递推？
2. 微分方程组的龙格库塔有另外的形式，不知是我对流程图的理解有误，我感觉得用方程组形式的，我还没有尝试，后续会和您继续讨论。

参考文献

- [1] Force calibration and noise in single-molecule manipulation experiments
[2] Yaghoubi, Mohammad, et al. "Energetics of a driven Brownian harmonic oscillator." Journal of Statistical Mechanics: Theory and Experiment 2017.11 (2017): 113206.
-

代码附录

```
# -*- coding: utf-8 -*-
"""
Created on Mon Mar 22 19:03:14 2021

@author: JChonpca_Huang
"""

import numpy as np
import matplotlib.pyplot as plt

def f_sode(x,v):

    return -x -v

def SRK2(fv,h,t,x0,v0,T):

    XX = np.zeros(int(t/h)+1)
    XX[0] = x0

    VV = np.zeros(int(t/h)+1)
    VV[0] = v0

    noise = np.random.normal(loc=0,scale=1,size=int(t/h))*np.sqrt(2*T*h)

    for i in range(1,int(t/h)+1):

        vk1 = fv(XX[i-1], VV[i-1])
        vk2 = fv(XX[i-1], VV[i-1] + h*vk1 + noise[i-1])

        VV[i] = VV[i-1] + (1/2)*h*(vk1+vk2) + noise[i-1]
```

```

        XX[i] = XX[i-1] + VV[i-1]*h

    return [XX,VV]

def E_stat(P):

    x = P[0][2000::]

    v = P[1][2000::]

    E = 0

    for i in range(len(x)):

        E = E + (1/2)*(x[i]**2 + v[i]**2)

    return E/len(x)

X = []
Y = []
P = []

for T in range(0,180):

    p = SRK2(f_sode,0.01,100,0,0,T)
    P.append(p)
    X.append(T)
    Y.append(E_stat(p))

plt.plot(X,Y)

plt.rcParams['font.sans-serif'] = ['SimHei']
plt.rcParams['axes.unicode_minus'] = False

plt.xlabel("T")
plt.ylabel("Energy")

plt.show()

```