## 一维随机游走的first exit time

第一节:一维离散随机游走的first exit time

拉普拉斯算符 🗘

数学话题下的优秀答主 22 人赞同了该文章

设一个粒子以同样的概率沿着 x 轴向右或者向左移动,粒子每次移动一个固定的步长。粒子从 原点 x=0 出发, 左右 x=-L 和 x=R 分别有一个吸收壁。一旦粒子撞到任意一个吸收壁, 该随机游走过程结束。现在要计算粒子从原点出发经过 n 步后撞到任意一个吸收壁的概率。有 了这个概率,我们就可以估计这个随机游走过程大概可以持续多久。这个过程也可以理解为计算 粒子从集合 [-L,R] 中首次退出的时间,或者粒子首次击中吸收壁的时间。

记粒子从坐标点 x=i 出发,经过 n 步后首次击中左侧吸收壁的概率为  $p(N_i^{(-L)}=n)$  . 同样 地,记粒子从坐标点 x=i 出发,经过 n 步后首次击中右侧吸收壁的概率为  $p(N_i^{(R)}=n)$  . R,L>0 . 对任意的  $-L+1 \le i \le R-1$  , 我们都有

 $p(N_i^{(-L)}=n)=rac{1}{2}p(N_{i-1}^{(-L)}=n-1)+rac{1}{2}p(N_{i+1}^{(-L)}=n-1)$ 

$$p(N_i^{(R)}=n)=rac{1}{2}p(N_{i-1}^{(R)}=n-1)+rac{1}{2}p(N_{i+1}^{(R)}=n-1)$$

 $p(N_{-L}^{(-L)}=n)=\delta_{n,0}, p(N_{R}^{(-L)}=n)=0$ 

$$p(N_{-L}^{\ \ \ \ \ } = n) = \delta_{n,0}, p(N_R^{\ \ \ \ \ \ } = n) = 0$$

 $p(N_{-L}^{(R)}=n)=0, p(N_{R}^{(R)}=n)=\delta_{n,0}$ 

$$f_i(s) = \sum_{n=0}^\infty p(N_i^{(-L)} = n)e^{-sn}$$

定义两个矩母函数:

$$g_i(s) = \sum_{n=0}^\infty p(N_R^{(R)} = n)e^{-sn}$$

它们分别满足如下的带有边界条件的差分方程:

$$g_i(s)=rac{1}{2}e^{-s}g_{i-1}(s)+rac{1}{2}e^{-s}g_{i+1}(s), -L+1\leq i\leq R-1, g_{-L}(s)=0, g_R(s)=1$$
求解得到

 $f_i(s) = rac{1}{2}e^{-s}f_{i-1}(s) + rac{1}{2}e^{-s}f_{i+1}(s), -L+1 \leq i \leq R-1, f_{-L}(s) = 1, f_R(s) = 0$ 

$$f_i(s) = rac{\lambda_+^{R-i} - \lambda_-^{R-i}}{\lambda_-^{R+L} - \lambda_-^{R+L}}, -L \leq i \leq R$$

$$g_i(s) = rac{\lambda_+^{i+L} - \lambda_-^{i+L}}{\lambda_+^{R+L} - \lambda_-^{R+L}}, -L \leq i \leq R$$

步首次击中任一吸收壁的概率为
$$p(N_i^{(B)}=n)=p(N_i^{(-L)}=n)+p(N_i^{(R)}=n)$$

 $h_i(s) = f_i(s) + g_i(s), -L \leq i \leq R$ 

其中  $\lambda_{\pm}=e^{s}\Big(1\pm\sqrt{1-e^{-2s}}\Big)$  .

这个概率的矩母函数为

如果我们只关心粒子从区间 [-L,R] 首次退出的时刻,那么我们就记粒子从 x=i 出发,在第n

这里可以计算一个特殊情况:从原点出发的粒子要经过大概多少步才能首次击中对称分布在

$$h_0(s) = f_0(s) + g_0(s) = rac{2}{\lambda_+^R + \lambda_-^R}, \lambda_\pm = e^s \Big(1 \pm \sqrt{1 - e^{-2s}}\Big)$$

求微分得到粒子被吸收前运动的步数的期望值为

 $\mathbb{E}ig(N_0^{(B)}ig) = -rac{d}{ds}h_0(s)igg|_{s=0} = R^2.$ 

对这个矩母函数求逆变换就可以得到概率分布。计算过于繁琐,略过。

 $x = \pm R$  处的吸收壁?为此,我们计算得到吸收概率的矩母函数为

从  $x \in [-L, R]$  出发,在时刻 t 首先击中左侧吸收壁的概率为  $p(T_x^{(-L)} = t)$  ,在时刻 t 首先击 中右侧吸收壁的概率为  $p(T_x^{(R)}=t)$  . 这两个概率满足如下的递归关系:  $p(T_x^{(-L)}=t)=rac{1}{2}p(T_{x-\Delta}^{(-L)}=t-\delta t)+rac{1}{2}p(T_{x+\Delta}^{(-L)}=t-\delta t); p(T_L^{(-L)}=t)=\delta(t), p(T_R^{(-L)}=t)=0$  $p(T_x^{(R)}=t)=rac{1}{2}p(T_{x-\Delta}^{(R)}=t-\delta t)+rac{1}{2}p(T_{x+\Delta}^{(R)}=t-\delta t); p(T_L^{(R)}=t)=0, p(T_R^{(R)}=t)=\delta(t)$ 

分方程。为此,可以将随机游走做近似,令每一步的步长趋近于零,同时每走一步需要的时间也

趋近于零,取恰当的极限,就可以得到一维布朗运动的首次击中时刻的概率密度函数。仍然将两

个吸收壁放在坐标原点的两侧,分别位于 x = -L, x = R, R > 0, L > 0 . 在 t = 0 时刻粒子从坐

标点 x 出发做等概率左右随机游走,每次的游走步长为  $\Delta$ ,每走一步需要的时间为  $\delta t$  . 记粒子

记概率 
$$p(T_x^{(-L)}=t)$$
 和  $p(T_x^{(R)}=t)$  的矩母函数分别为

$$f(s,x)=\int_0^\infty p(T_x^{(-L)}=t)e^{-st}dt$$

 $g(s,x)=\int_{0}^{\infty}p(T_{x}^{(R)}=t)e^{-st}dt$ 

$$f(s,x)=rac{1}{2}e^{-s\delta t}f(s,x-\Delta)+rac{1}{2}e^{-s\delta t}f(s,x+\Delta); f(s,x=-L)=1, f(s,x=R)=0$$

它们分别满足如下的方程:

 $g(s,x) = rac{1}{2}e^{-s\delta t}g(s,x-\Delta) + rac{1}{2}e^{-s\delta t}g(s,x+\Delta); g(s,x=-L) = 0, g(s,x=R) = 1.$ 

$$rac{1}{2}\Delta^2rac{\partial^2 g(s,x)}{\partial x^2}=s\delta t g(s,x); g(s,x=-L)=0, g(s,x=R)=1$$

求解这个边值问题, 得到

$$g(s,x) = rac{e^{-\lambda(L+x)} - e^{\lambda(L+x)}}{e^{-\lambda(R+L)} - e^{\lambda(R+L)}}, x \in [-L,R], \lambda = rac{\sqrt{2s\delta t}}{\Delta}$$

 $f(s,x) = rac{e^{\lambda(R-x)} - e^{-\lambda(R-x)}}{e^{\lambda(R+L)} - e^{-\lambda(R+L)}}, x \in [-L,R], \lambda = rac{\sqrt{2s\delta t}}{\Delta}$ 

 $rac{1}{2}\Delta^2rac{\partial^2 f(s,x)}{\partial z^2}=s\delta t f(s,x); f(s,x=-L)=1, f(s,x=R)=0$ 

$$p(T_x^{(B)}=t)=p(T_x^{(-L)}=t)+p(T_x^{(R)}=t)$$

定义粒子从  $x \in [-L, R]$  出发,经过时间 t 首次击中左侧壁或者右侧壁的概率为

h(s,x)=f(s,x)+g(s,x)为了得到粒子从 x=0 出发,经过时间 t 后击中对称分布在  $x=\pm R$  的吸收壁的概率密度,我 们首先计算该分布的矩母函数为:

该概率分布的矩母函数为

 $\mathbb{E}(T) = -h'(0) = rac{R^2}{\Lambda^2} \delta t$ 

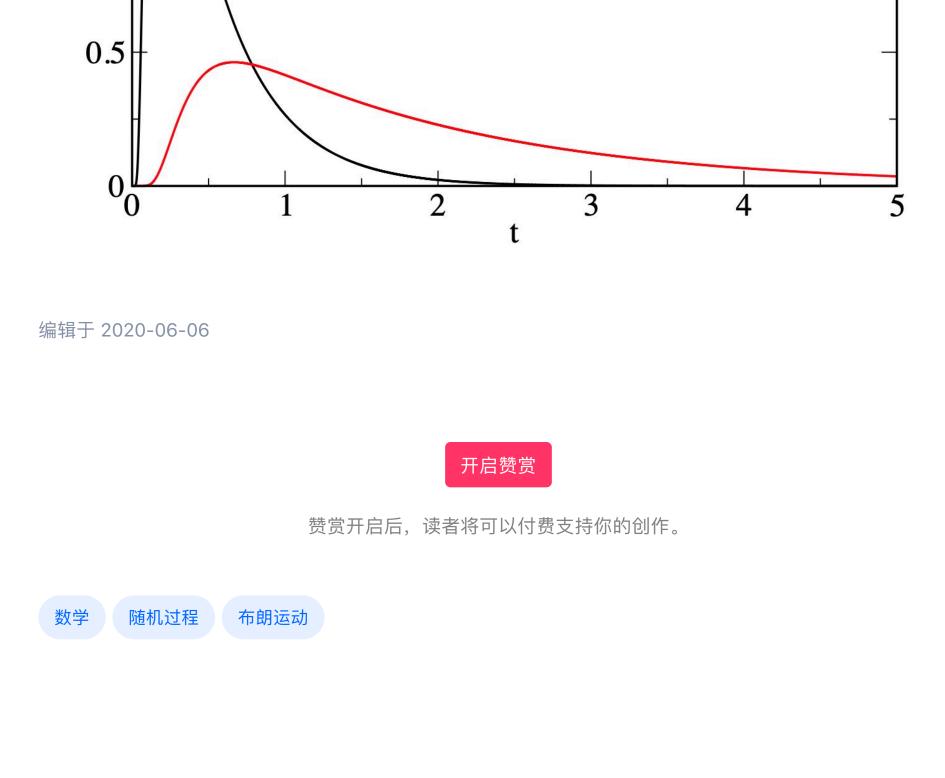
1.5

 $h(s,0) = rac{2}{\sigma^{\lambda R} + \sigma^{-\lambda R}}, \lambda = rac{\sqrt{2s\delta t}}{\Delta}$ 由此得到击中时间的期望值为

> R = 0.5R = 1.0

对矩母函数 h(s,0) 求拉普拉斯逆变换,得到击中时间的概率密度函数为

$$p(t) = rac{rac{R}{\Delta}\sqrt{2\delta t}}{\sqrt{\pi}t^{3/2}}\sum_{n=0}^{\infty}(-1)^n(2n+1)e^{-rac{(2n+1)^2R^2\delta t}{2\Delta^2t}}$$
概率密度函数图像如图所示:



Hamilton时间序列分析第02讲

获取本文pdf方式: 链接Hamilton

时间序列分析第02讲第02讲:差分

方程在本讲中, 我们将在第01讲的

基础上,分析表达式 \frac{\partial

y\_{t+j}}{\partial w\_t}。附:对于更

发表于时间序列分...

大的j值,可用一个...

Doubl...

集合序列的极限

类似于数列的极限,在实分析中也

有关于集合序列的上下极限, 这是

象。 定义 首先看看定义,设 \{ A\_k

一个基础概念,但是有一点点抽

\} 是一个集合序列, 我们称

\overline{ \lim\_{k \to \inf...

清雅白鹿记

⇒ 切换为时间排序

2020-09-22

(五)(结)

我肯定疯了

随机过程学习笔记

文章被以下专栏收录

## 11 条评论

写下你的评论...

推荐阅读

状态空间方程的离散化

介绍下两个常用的离散化方法: (1)

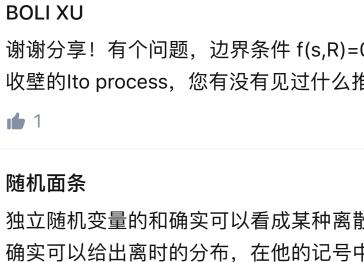
欧拉法; (2)零阶保持法。 零阶保

持法在精确度和稳定性方面优于欧 拉法。一、欧拉法这边的欧拉法为

前向欧拉,也可以理解为前向差分

法, 其基本思想为近似迭代...

cocosako



**Stochastic Calculus(Python)** 

哦对,是 hitting time

▼ 分享 ● 喜欢 ★ 收藏 ♥ 设置

谢谢分享! 有个问题, 边界条件 f(s,R)=0 是不是仅当s>0时成立? 还想问一下, 关于两个吸 收壁的Ito process, 您有没有见过什么推荐的参考资料? 1 随机面条 2020-06-06 独立随机变量的和确实可以看成某种离散版本的布朗运动,连续化之后,钟开莱的结果也许 确实可以给出离时的分布,在他的记号中 S\_n^\* 是离散变量之和的最大值。 **炒** 赞 随机面条 2020-06-06 谢谢李博士分享~搜了一下发现这个分布还是 钟开莱 第一个写出来的。 **炒** 拉普拉斯算符 (作者) 回复 随机面条 2020-06-06 哪个分布?可不可以给我分享一下文献检索结果?谢谢 ★ 赞 ★ 推荐 前 删除 随机面条 回复 拉普拉斯算符 (作者) 2020-06-06 您文章最后的那个 离时 的分布。我在 Davar Khoshnevisan 的 Propbability 第197页找 到这个分布的累积分布形式,根据书中给出的引用,Kai Lai Chung 在 1947 年 的文章 ON THE MAXIMUM PARTIAL SUM OF INDEPENDENT RANDOM VARIABLES 里写出了 这个分布(在 Lemma 3中)。 **炒** 展开其他 3 条回复 随机面条 2020-06-05 布朗运动的exit time概率分布好像有个特别简单的表达式?好像是用余误差函数表示的 **炒** 拉普拉斯算符 (作者) 回复 随机面条 2020-06-06 那个应该是一维布朗运动首次击中点x的概率,这里计算的是首次击中边界。 ★ 赞 ★ 推荐 👚 删除 随机面条 回复 拉普拉斯算符 (作者) 2020-06-06

**炒** 赞

■ 11 条评论

▲ 赞同 22