

①

a)

Az első órán egy pólusfeldolgozó gép működését boncolgattuk amil meg tudom fogalmazni ezt a beindítást. A gép működésénél a sebességet és a frekvenciát tudom állítani. A kapott eredményeket egy f, v diagramon ábrázolva a félfordulatokat elválasztó botárlással (~~parabola~~) hiperbolákat rajzol. Maudnak, hogy a hiperbolák távolsága növekvő f és v értékek esetén $\frac{1}{v\omega}$ -el megegyezik, kérték nagyon hamar válaszolni. A beindításuk beállításhoz kezdett értékeket adni, ahol a sebességet és a frekvenciát beállíthatom felismerem, hogy csak egész számokat tud adni, törtet már nem. El tudom képzelni, hogy van olyan berendezés hiperbola alá amit akkor tudok csak beállítani ha három híradás, egy pontosan adom meg a v, f értékeket és ha ez sikerült beadok egy elektronosan nem elég stabil és a működik híradás egyelőre mindig ingadozik, amit nem is látok mivel csak egész számot mutat a kijelzőm, így belőlem nagyon f és v esetén már a beállításon már csak a véletlen hővezetése miatt lehet okozni a kioldott gép vagy más értékekkel.

①

b) Egy mindenképpes eredmény a vizárlásnál a sorban állás, amelyiken nem ismerjük a hirtart és azt feltételezem, hogy mindegyik használat ugyanolyan gyorsan dolgozik (persze nem így van), a sorban álló emberek hosszaitban látható tárgyak dovalmása alapján mondhatom meg hogy melyik sorban fogok legkorábban valószínűleg végem.

c) Brownian mozgása a levegőben, amit egy nyíláron kerítő nap tesz láthatóvá, amelyen 3 dimenzióban írjuk fel a mozgást és eltekintünk a gravitációtól, akkor a modell megfelel az előadaton tanult Brown-mozgás leírásával.

2)

a)

A F és az I is 0,5 valószínűséggel fordul elő lezárás után. Mivel a dolások függetlenül esnek, így lehetséges, hogy FF vagy FI végeredményt kapjunk, először F-et kell dobni ami 0,5 valószínűségi és utána I-t vagy F-et ~~is~~ mintén 0,5 valószínűséggel lehetséges. Így 0,25 valószínűséggel nyerhet mindkét fél tehát a játék igazságos.

b)

Tanár úr megítélését követve először annak a valószínűségét számolom ki, hogy mekkora a valószínűsége annak, hogy a 25 diákból mindenki más napra született. Majd azt vizsgálom le az 1-től hogy mekkorán a helyes eredményt.

- Nem ugyan azon a napra születik:

$$P_{\text{nem}} = \frac{364}{365} \times \frac{363}{365} \dots \frac{365-n+1}{365} \Rightarrow \frac{365!}{(365-n)!} \cdot \frac{1}{365^n} = \frac{365!}{365^n (365-n)!}$$

- n értéke most 25

$$P_{\text{nem}} = \frac{365!}{365^{25} (340)!} \approx 0,4313$$

- Egy napra születik:

$$P_{\text{igen}} = 1 - P_{\text{nem}} = 1 - 0,4313 = 0,5687$$

Tehát eldönthető arra fogadni, hogy két diákból ugyanazon napra születik a születés napja.

A számolásból elvezetettük, hogy lehet nőni, születési statisztikát is azt, hogy lehetnek ilyen is a napok.

③

Az előadáson hiszámolt Brown-mozgás valószínűségi képletét használhatom a megoldáshoz, de most az elmozdulás nem Δ hanem l . Első sorban minem hiányzik a irány mivel $p_+ = p_- = 1/2$ tehát a

$\phi(l) = \phi(-l) = 1/2$. Tehát a ① diffúziós egyenlet most

$D = \frac{l^2}{2\tau}$ és a valószínűség $P(x,t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi Dt}} e^{\frac{-x^2}{4Dt}}$ valamint $t = N\tau$ minden felhasználva azt kapom hogy: $\frac{-x^2}{2l^2 N}$

$$P(x,t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi \frac{l^2}{2\tau} N\tau}} e^{\frac{-x^2}{4 \frac{l^2}{2\tau} N\tau}} = \frac{1}{\sqrt{4\pi \frac{l^2}{2} N}} e^{\frac{-x^2}{2l^2 N}}$$

Valószínűségi elvárás:

$$\langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x P(x,t) dx$$

$$\langle x^2 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 P(x,t) dx$$

$\langle x \rangle = P(x,t)$ páros függvény x = páratlan így az integrál értéke $\langle x \rangle = 0$.

$\langle x^2 \rangle$ = felhasználna az előző nemet integrált amit D paraméterrel számoltunk végig

$$\langle x^2 \rangle = 2Dt = 2 \frac{l^2}{2\tau} N\tau = l^2 N$$

Amennyiben $p_+ = 3p_-$ -al vagy ápróblémaúra így tekintünk mint binomiális eloszlásra; $p_+ = \frac{1}{4}$; $p_- = \frac{3}{4}$;

Visszajelnek meg az alap esetet mikor $p_+ = p_-$.

Binomiális eloszlás: $P(X=k) = \binom{N}{k} p^k (1-p)^{N-k}$

$$\langle X \rangle = Np$$

$$\sigma = \sqrt{\langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2} = \sqrt{Np(1-p)}$$

- ha $p_+ = p_-$ es ugrás távolság $\pm l$

az ugrások számának várható értéke: $Np_- = Np_+ = \frac{N}{2}$

ehhez $\pm \frac{Nl}{2}$ távolságot fog ugrani, ahol

$$\langle X \rangle = \frac{Nl}{2} - \frac{Nl}{2} = 0$$

$\langle X^2 \rangle$ a szórási szórólétséssel mint $\sigma_+ = \sigma_- = \sqrt{Np(1-p)} = \sqrt{\frac{N}{4}} = \frac{\sqrt{N}}{2}$

tehát az ugrások távolságának várható $\frac{\sqrt{N}l}{2}$ jelzős hatra is.

$$\sigma^2 = \langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2 = \langle X^2 \rangle - 0 = \left(\frac{\sqrt{N}l}{2} + \frac{\sqrt{N}l}{2} \right)^2 = Nl^2$$

- es lehet az alapokat most felhasználva tetőzőleges p_+ és p_- -re

most $p_+ = \frac{1}{4}$; $p_- = \frac{3}{4}$

$$\langle X \rangle = Nl \left(\frac{3}{4} - \frac{1}{4} \right) \frac{2Nl}{4} = \frac{Nl}{2}$$

$$\langle X^2 \rangle = \sigma^2 + \langle X \rangle^2 = \left(\frac{\sqrt{3N}l}{2} + \frac{\sqrt{N}l}{2} \right)^2 + \frac{Nl^2}{4} =$$

$$= \left(\frac{\sqrt{3N}l}{2} \right)^2 + \frac{Nl^2}{4} = \left(\frac{3}{2} + \frac{1}{4} \right) Nl^2 = \langle X^2 \rangle$$

$$\langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2 = \sigma^2 = \frac{3Nl^2}{4}$$

4 a) b)

A feladat megoldásához az olyan ismert Chapman-képletet használom: $P(x, t+\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} \phi(\Delta) P(x-\Delta, t) d\Delta$
most is ellenőrizhetem a Kraus-Majda sorfejtést, mert $v(t)$ sokkal nagyobb mint $v(\tau)$ és τ nagyon kicsi.

$$P(x, t) + \frac{\partial P(x, t)}{\partial t} \tau = \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \phi(\Delta) d\Delta}_{\text{normalizáció miatt } 1} P(x, t) - \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \phi(\Delta) \Delta d\Delta}_{\bar{\Delta}} \frac{\partial P(x, t)}{\partial x} + \frac{1}{2} \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \phi(\Delta) \Delta^2 d\Delta}_{\bar{\Delta}^2} \frac{\partial^2 P(x, t)}{\partial x^2} =$$

$$\Rightarrow \frac{\partial P(x, t)}{\partial t} \tau = - \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \phi(\Delta) \Delta d\Delta}_{\bar{\Delta}} \frac{\partial P(x, t)}{\partial x} + \frac{1}{2} \underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} \phi(\Delta) \Delta^2 d\Delta}_{\bar{\Delta}^2} \frac{\partial^2 P(x, t)}{\partial x^2} =$$

$$= \frac{\partial P(x, t)}{\partial t} \tau = - \bar{\Delta} \frac{\partial P(x, t)}{\partial x} + \frac{1}{2} \bar{\Delta}^2 \frac{\partial^2 P(x, t)}{\partial x^2} \quad / : \tau$$

$$\frac{\partial P(x, t)}{\partial t} = - \frac{\bar{\Delta}}{\tau} \frac{\partial P(x, t)}{\partial x} + \frac{\bar{\Delta}^2}{2\tau} \frac{\partial^2 P(x, t)}{\partial x^2}$$

- ahol $\frac{\bar{\Delta}^2}{2\tau} = D$, diffúziós együttható
 - $\frac{\bar{\Delta}}{\tau} = v$, sebesség értéke, mivel Δ -közösség, τ időintervallum
- } helyettesítve

$$\frac{\partial P(x, t)}{\partial t} = -v \frac{\partial P(x, t)}{\partial x} + D \frac{\partial^2 P(x, t)}{\partial x^2}$$

- Az egyenlet azt jelenti másképp, hogy a $P(x, t)$ görbék v -sebességgel balra vándorolnak, és D -val a felületkiterjedése növekszik.

Telát ha nem az eredetiles rögzített koordináta rendszerből
figyeljük az idő fejlődést (ahol), hanem egy v sebességgel
haladóbaól ahhoz az eredeti helyet hoppon.

$$\Delta \text{hölve} \rightarrow \frac{\partial \psi}{\partial t} - v \frac{\partial \psi}{\partial x} = -v \frac{\partial \psi}{\partial x} + D \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2}$$

és v sebesség az eredeti Fokher - Planch egyenletet az
a helyettesítéssel a koordináta rendszerével.

- Az origóból kiindulva,

- A kezdeti feltételek ugyanazok mint a előadáson
feltétal: $\psi(x, t=0) = \delta(x)$

amiből az előadáson már volt eredményt kapjuk:

$$\psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi Dt}} e^{-\frac{x^2}{4Dt}}$$

- ha vizsgálunk a $\psi(x, t)$ helyen $P(x, t)$ -be felét az
eredetiles rögzített koordináta rendszerbe ahhoz.

$$P(x, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi Dt}} e^{-\frac{(x-vt)^2}{4Dt}}$$

