# Introducción al estudio de procesos de relajación

#### 1.1 Procesos de Markov

Sea Y una variable estocástica (aquellas que provienen de experimentos, donde no se tiene información dinámica determinista<sup>1</sup>) que puede tomar valores  $y_1,y_2,\dots$ 

$$P_1(y_1, t) \equiv \text{Prob. de tomar } y_1 \text{ en tiempo } t \text{ (1 paso)}$$

 $P_2(y_1,t_1;y_2,t_2) \equiv \text{Prob.}$ de tomar  $y_1$ en  $t_1$ y  $y_2$ en  $t_2$  (conjunta)

Para N pasos es

$$P_N(y_1, t_1; y_2, t_2; ...; y_N, t_N)$$

 $P_{1/1}(y_1,t_1|y_2,t_2) \equiv {
m Prob.}$  condicional de tomar  $y_2$  en  $t_2$  habiendo tomado  $y_1$  en  $t_1$  (certeza de  $y_1$ ) Es importante que la

Abreviaremos obviando el tiempo. Además se tiene

$$P(y_1;y_2) \leq P(y_1|y_2)$$

donde el lhs evalúa los caminos que comunican  $y_1,y_2$  del total y el rhs evalúa los c<br/>minos que comunican  $y_1,y_2$  del subconjunto de los que parten de  $y_1$ .

Las P son densidades de probabilidad, cuando el espacio muestral sea continuo.

condicional implica que se sabe algo con certeza.

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>No tengo información para predecir nada.

Además

$$P_2(y_1;y_2) = P_1(y_1) P_{1/1}(y_1|y_2), \\$$

que es el caso de P(B)P(B/A) = P(A), cumpliéndose lo siguiente

- $\int P_1(y_1)dy_1 = 1$  normalización
- $\int P_{1/1}(y_1|y_2)dy_2 = 1$  normalización
- $\int P_2(y_1; y_2) dy_1 = \int P_1(y_1) P_{1/1}(y_1|y_2) dy_1 = P_1(y_2)$  reducción

La integral de normalización implica sumar todos los caminos de  $(y_1, t_1)$  a  $(y_2, t_2)$ .

La reducción se puede definir en general para N pasos y N-1. Cuando la densidad de probabilidad es invariante ante una traslación temporal se dice que es estacionaria. En ese caso se da que

$$P_N(y_1,t_1;y_2,t_2;...;y_N,t_N) = P_N(y_1,t_1+\tau;y_2,t_2+\tau;...;y_N,t_N+\tau)$$

#### Ejemplito numérico

$$\begin{split} P(y_1;y_2) &= P(y_1)P(y_1|y_2) = \frac{4}{4}\frac{1}{2} = \frac{2}{7} \\ P(y_2;y_1) &= P(y_2)P(y_2|y_1) = \frac{3}{7}\frac{2}{3} = \frac{2}{7} \end{split}$$

Notemos que  $P(A|B) \neq P(B|A)$  aunque P(A;B) = P(B;A)

Las densidades de muchos pasos:  $P(y_1;y_2;y_3)$  son relevantes cuando el sistema tiene "memoria". Se clasifican los procesos en función de la memoria; en el caso de Markov nos preocupamos del último anerior y requeriré la probabilidad de un evento y la probabilidad de transición: estas dos cosas definen los procesos de Markov.

Un proceso es de Markov cuando el estado del sistema depende del paso inmediato anterior únicamente. Se define por

$$P_1(y_1),\quad P_{1/1}(y_1|y_2)\equiv \text{Probabilidad}$$
 de transición 
$$P_{3/1}(y_1,y_2,y_3|y_4)\underset{\text{Markov}}{\longrightarrow}P_{1/1}(y_3|y_4)$$

luego, conociendo

$$\begin{cases} P_1(y,t) \\ P_{1/1}(y_{n-1},t_{n-1}|y_nt_n) \end{cases}$$

ya conozco todo lo que necesito.

Se puede demostrar una ecuación de Chapman-Kolmogorov

$$P_{1/1}(y_1|y_3) = \int P_{1/1}(y_1|y_2) P_{1/1}(y_2|y_3) dy_2$$

que se interpreta como la suma en todos los caminos. Se tiene el constraint de que la norma debe conservarse en el tiempo.

#### 1.1.1 Ecuación maestra

Queremos ver la evolución de la  $P_1(y_1, t)$ 

$$\frac{dP_1(y,t)}{dt} = \lim_{\tau \to 0} \frac{P_1(y,t+\tau) - P_1(y,t)}{\tau}$$

Usando que

$$\begin{split} P_1(y_2,t+\tau) &= \int dy_1 P_1(y_1,t) P_{1/1}(y_1,t|y_2,t+\tau) \\ P_1(y_2,t) &= \int dy_1 P_1(y_1,t) P_{1/1}(y_1,t|y_2,t) \\ \frac{dP_1(y,t)}{dt} &= \int dy_1 P_1(y_1,t) \left[ \lim_{\tau \to 0} \frac{1}{\tau} (P_{1/1}(y_1,t|y_2,t+\tau) - P_{1/1}(y_1,t|y_2,t)) \right] \\ \text{que se puede escribir de modo que} \end{split}$$

$$\frac{1}{\tau} \left\{ [1 - \tau \int dy W(y_1, y)] \delta(y_1 - y_2) + \tau W(y_1, y_2) - \delta(y_1 - y_2) \right\}$$

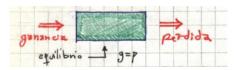
y entonces

$$\begin{split} \frac{dP_1(y,t)}{dt} &= \int dy_1 P_1(y_1,t) \left[ -\int dy W(y_1,y) \delta(y_1-y_2) + W(y_1,y_2) \right] \\ \frac{dP_1(y,t)}{dt} &= \int dy_1 P_1(y_1,t) W(y_1,y_2) - \int dy_1 P_1(y_1,t) \int dy W(y_1,y) \delta(y_1-y_2) \\ \frac{dP_1(y,t)}{dt} &= \int dy_1 P_1(y_1,t) W(y_1,y_2) - \int dy P_1(y_2,t) W(y_2,y) \\ \frac{dP_1(y,t)}{dt} &= \int dy_1 P_1(y_1,t) W(y_1,y_2) - P_1(y_2,t) \int dy W(y_2,y) \end{split}$$

donde el primer término en el rhs se interpreta como ganancia (lo que entra) y el segundo la pérdida (pues la integral es lo que sale).

$$W(y_1,y_2) \equiv \text{Transiciones} \ y_1 \rightarrow y_2 \ \text{por la unidad de tiempo}$$

Si la densidad de probabilidad es nula puede ser que haya un balance entre lo IN y OUT. Equilibrio no significa necesariamente que no pase nada; puede ser ese balance.



#### 1.1.2 Camino aleatorio y ecuación de difusión

Si  $\ell$ , T son escalas y  $n_2$ , s un número entero de pasos

$$P_1(n_2\ell,s\mathbf{T}) = \sum_{n_1} P_1(n_1\ell,[s-1]\mathbf{T}) P_{1/1}(n_1\ell,[s-1]\mathbf{T}|n_2\ell,s\mathbf{T})$$

Quiero saber cuáles son las chances de estar en  $n_2\ell$  al tiempo sT sumando todas las transiciones desde diferentes lugares  $n_1\ell$ .

Si la probabilidad es uniforme

$$\begin{split} P_{1/1}(n_1\ell,[s-1]\mathrm{T}|n_2\ell,s\mathrm{T}) &= \frac{1}{2}\delta(n_2-[n_1+1]) + \frac{1}{2}\delta(n_2-[n_1-1]) = \frac{1}{2} \begin{cases} \sin n_2 = n_1+1 \\ \sin n_2 = n_1-1 \end{cases} \\ P_1(n_2\ell,s\mathrm{T}) &= \sum_{n_1} P_1(n_1\ell,[s-1]\mathrm{T}) \left\{ \frac{1}{2}\delta(n_2-[n_1+1]) + \frac{1}{2}\delta(n_2-[n_1-1]) \right\} \end{split}$$

y sumando y restando convenientemente,

$$P_1(n_2\ell,s\mathbf{T}) = -\frac{1}{2}P_1([n_2-1]\ell,[s-1]\mathbf{T}) + \frac{1}{2}P_1([n_2+1]\ell,[s-1]\mathbf{T}) + P_1(n_2\ell,[s-1]\mathbf{T}) - P_1(n_2\ell,[s-1]\mathbf{T})$$

$$\begin{split} \frac{P_{1}(n_{2}\ell,s\mathbf{T})-P_{1}(n_{2}\ell,s\mathbf{T})}{\mathbf{T}} = \\ \frac{\ell^{2}}{2\mathbf{T}} \left[ \frac{P_{1}([n_{2}-1]\ell,[s-1]\mathbf{T})-2P_{1}(n_{2}\ell,[s-1]\mathbf{T})+P_{1}([n_{2}+1]\ell,[s-1]\mathbf{T})}{\ell^{2}} \right] \end{split}$$

Pero esto no es otra cosa que expresiones de las derivadas, de manera que

$$\frac{\delta P(n_2\ell, sT)}{\delta T} = \frac{\ell^2}{2T} \frac{\delta^2 P(n_2\ell, [s-1]T)}{\delta \ell^2}$$

Esta es la ecuación de Fokker-Planck

$$\frac{\partial P(x,t)}{\partial t} = C \frac{\partial^2 P(x,t)}{\partial x^2}$$

una ecuación de onda para la probabilidad (?)

### 1.2 Cadenas de Markov

Espacio muestral discreto  $Y=\{y_1,y_2,y_3,...,y_\ell\}$  de dimensión L y donde medimos el tiempo en pasos. Se tiene una ecuación de evolución dada por

$$P_1(y_j, s+1) = \sum_{i}^{L} P_1(y_i, s) P_{1/1}(y_i, s|y_j, s+1),$$

que es la probabilidad de llegar a un estado específico desde todos los otros posibles y donde la información sobre las transiciones se introduce en la matriz Q tal que

$$Q_{ij} \equiv P_{1/1}(y_i, 0|y_j, 1),$$

que es la matriz estocástica. Se verifica

$$\sum_{i}^{L} Q_{ij} = 1 \ \forall i$$

y entonces las filas son vectores de probabilidad<sup>2</sup>

$$\underbrace{\overrightarrow{P(1)}}^{1 \times L} = \underbrace{\overrightarrow{P(0)}}^{1 \times L} \underbrace{\widehat{Q}}^{L \times L}$$

 $P_{i}(1) = P_{i}(0)Q_{ij}$  Asumimos convención de Einstein

$$\vec{P(s)} = \vec{P(s-1)}Q = \vec{P(s-2)}QQ = \dots = \vec{P(0)}Q^s$$

y decimos que Q es estocástica regular si existe  $k:[Q^k]_{ij}>0 \forall i,j.$ 

Si Q es estocástica regular entonces existe  $s:Q^{s+1}=Q^s\equiv T$  y por lo tanto

$$QT = Q^{s+1} = T$$

Si n > s

$$\vec{P(n)} = \vec{P(0)}Q^n = \vec{P(0)}Q^{n-s}Q^s = \vec{P(0)}T$$

$$\begin{array}{cccc} \lambda_{\alpha} & \overbrace{\vec{P}^{\alpha}}^{1 \times L} & \stackrel{1 \times L}{\widehat{P}^{\alpha}} & \stackrel{L \times L}{\widehat{Q}} & \\ \lambda_{\beta} & \overbrace{\vec{P}^{\beta}}^{1 \times L} & \stackrel{1 \times L}{\widehat{P}^{\beta}} & \stackrel{1 \times L}{\widehat{Q}} & \rightarrow & 0 = (Q - \lambda_{\beta} \mathbb{1}) \vec{P}^{\beta} \end{array}$$

La matriz Q tiene probabilidades de transición fijas en el tiempo, de modo que Q es independiente del tiempo.

T es la solución de equilibrio, pues T = QT

<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>Tenía anotado que si la suma de las filas es 1 entonces la matriz se llama estocástica

y tenemos autovalores a izquierda

$$\lambda_{\alpha} \chi_{i}^{\alpha} = \chi_{1i}^{\alpha} Q_{ij} \qquad \vec{\chi} = (,,,)$$

donde los índices j, 1i refieren a columnas y autovalores a derecha

$$\lambda_{eta}\psi_{i1}^{eta}=Q_{ij}\psi_{j1}^{eta} \qquad ec{\chi}=\left(
ight)$$

donde los índices i1, j1 refieren a filas.

Y entonces deducimos que

- Autovectores a izquierda  $\vec{\chi}$  y a derecha  $\vec{\psi}$  son ortogonales.
- Los autovalores son  $|\lambda_{\gamma}| \leq 1$ .
- $\lambda = 1$  es siempre autovalor.

Sabemos que

$$P(m,s) = \sum_n P(n,0)Q^s_{nm} \qquad \to \text{con } s=1$$
 
$$P(m,1) = \sum_n P(n,0)Q_{nm}$$

y esto es

$$\chi_m = \sum_n \chi_n Q_{nm} \qquad (\lambda = \text{1autovalor de } \vec{\chi} \text{ estacionario})$$

Siempre hay solución estacionaria P = PQ.

Para el autovector a derecha

$$\lambda_{\beta}\psi_{\ell 1}^{\beta} = \sum_{i} Q_{\ell i} \psi_{i 1}^{\beta}$$

Si 
$$\vec{\psi}^{\beta} = (1, 1, ..., 1)^t \rightarrow$$

$$\lambda_{\beta}\psi_{\ell}^{\beta} = \lambda_{\beta} = \sum_{i} Q_{\ell i} \psi_{i}^{\beta} = \sum_{i} Q_{\ell i} = 1$$

y  $\lambda_{\beta}=1$ autovalor de

$$\vec{\psi}^{\beta} = \begin{pmatrix} 1\\1\\...\\1 \end{pmatrix}$$

## 1.2.1 Solución general a través de descomposición espectral

$$\begin{split} \lambda_{\alpha}\chi_{i}^{\alpha} &= \sum_{j} \chi_{j}^{\alpha} Q_{ij} \\ \lambda_{\alpha}\psi_{\ell}^{\alpha}\chi_{i}^{\alpha} &= \sum_{j} \psi_{\ell}^{\alpha}\chi_{j}^{\alpha} Q_{ij} \\ \sum_{\alpha} \lambda_{\alpha}\psi_{\ell}^{\alpha}\chi_{i}^{\alpha} &= \sum_{j} \sum_{\alpha} \psi_{\ell}^{\alpha}\chi_{j}^{\alpha} Q_{ij} = \sum_{j} \delta_{\ell j} Q_{ji} = Q_{\ell i} \end{split}$$

y entonces

$$Q_{\ell i} = \sum_{\alpha} \lambda_{\alpha} \psi_{\ell}^{\alpha} \chi_{i}^{\alpha}$$

es una descomposición espectral, análoga a la de mecánica cuántica  $\mathbb{1}=\sum_i|i\rangle\,\langle i|.$  De esta forma

$$Q_{\ell i}^s = \sum_{\alpha} \lambda_{\alpha}^s \psi_{\ell}^{\alpha} \chi_i^{\alpha}$$

por ortogonalidad de  $(\vec{\chi}, \vec{\psi})$ .

$$Q_{\ell i}^s = \lambda_1^s \psi_\ell^1 \chi_i^1 + \sum_{\alpha=2} \lambda_\alpha^s \psi_\ell^\alpha \chi_i^\alpha$$

Y si  $s\to\infty$  entonces  $\lambda_1=1$  y  $\psi^1=(1,1,...,1)^t$ , mientras que  $\lambda_\alpha^s$  tiende a cero puesto que  $|\lambda_i|\le 1$ , de modo que

$$\lim_{s \to \infty} Q_{\ell i}^s = \widetilde{\psi_{\ell}^1} \widehat{\chi_{\ell}^1} = \begin{bmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ \dots \\ 1 \end{pmatrix} (\chi_1^1 \chi_2^1 \dots \chi_L^1) \end{bmatrix}_{\ell i} = \chi_i^1$$

Todas las filas son iguales.

$$\lim_{s \to \infty} Q^s_{\ell i} = T_{\ell i} = \chi^1_i \quad \forall \ell$$

entonces

$$T = \begin{pmatrix} \begin{bmatrix} \chi^1 & \vdots \\ [\chi^1 & \vdots \end{bmatrix} \\ \vdots \\ [\chi^1 & \vdots \end{bmatrix}$$

Luego T tiene como filas al autovector que cumple

$$\vec{\chi} = \vec{\chi}Q$$
 El punto fijo de  $Q$ 

Por otro lado

$$\lim_{s\to\infty}Q_{\ell i}^s=\lim_{s\to\infty}P_{1/1}(\ell,0|i,s)=P_1(i,0)$$

La probabilidad de un estado i final, una vez dentro del régimen estacionario, no depende del estado  $\ell$  desde el cual partimos.

La solución de equilibrio claramente es

$$\vec{P} = \vec{P}Q$$

pues si  $\vec{P}(s+1) = \vec{P}(s)Q$ y obtenemos

$$\vec{P}(s+1) = \vec{P}(s) = \vec{P}(s)Q$$

entonces resulta que

$$\vec{P}(s) = \vec{P}(s)Q$$

es lo que hay que buscar. La moraleja es que  $\vec{P}$  de equilibrio es el punto fijo de Q.