

Introducción a la ecuación del calor estocástica

David Nualart

Department of Mathematics
Kansas University

XIX Escuela de Probabilidad y Estadística
19-23 Abril 2021, CIMAT

Programa

- ① Ecuación del calor
- ② Ruido blanco y movimiento browniano
- ③ Ecuación del calor con ruido aditivo
- ④ Ecuación del calor estocástica no lineal

Ecuación del calor

- Consideremos la ecuación en derivadas parciales :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

donde $t > 0$ y $x \in \mathbb{R}$. La solución es una función $u(t, x)$.

Ecuación del calor

- Consideremos la ecuación en derivadas parciales :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2},$$

donde $t > 0$ y $x \in \mathbb{R}$. La solución es una función $u(t, x)$.

- Para cada $y \in \mathbb{R}$, la siguiente función satisface esta ecuación :

$$x \rightarrow p_t(x - y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi t}} e^{-\frac{(x-y)^2}{2t}}.$$

- $x \rightarrow p_t(x - y)$ es la densidad de la ley normal de media y y varianza t .

- Cuando $t \rightarrow 0$, $p_t(x - y)$ converge hacia una medida de probabilidad concentrada en el punto y , que denotaremos por δ_y .

- Cuando $t \rightarrow 0$, $p_t(x - y)$ converge hacia una medida de probabilidad concentrada en el punto y , que denotaremos por δ_y .
- Es decir, para toda función continua y acotada $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, tenemos

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = f(y) = \int_{\mathbb{R}} f(x) \delta_y(x) dx.$$

- Cuando $t \rightarrow 0$, $p_t(x - y)$ converge hacia una medida de probabilidad concentrada en el punto y , que denotaremos por δ_y .
- Es decir, para toda función continua y acotada $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, tenemos

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = f(y) = \int_{\mathbb{R}} f(x) \delta_y(x) dx.$$

Demostración :

$$\int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = E[f(\sqrt{t}Z + y)] \rightarrow f(y).$$

- Cuando $t \rightarrow 0$, $p_t(x - y)$ converge hacia una medida de probabilidad concentrada en el punto y , que denotaremos por δ_y .
- Es decir, para toda función continua y acotada $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, tenemos

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = f(y) = \int_{\mathbb{R}} f(x) \delta_y(x) dx.$$

Demostración :

$$\int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = E[f(\sqrt{t}Z + y)] \rightarrow f(y).$$

- Cuando $t \rightarrow 0$, $p_t(x - y)$ converge hacia una medida de probabilidad concentrada en el punto y , que denotaremos por δ_y .
- Es decir, para toda función continua y acotada $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, tenemos

$$\lim_{t \rightarrow 0} \int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = f(y) = \int_{\mathbb{R}} f(x) \delta_y(x) dx.$$

Demostración :

$$\int_{\mathbb{R}} f(x) p_t(x - y) dx = E[f(\sqrt{t}Z + y)] \rightarrow f(y).$$

- **Conclusión :** $u(t, x) = p_t(x - y)$ es la solución de la ecuación del calor con condición inicial $u(0, x) = \delta_y(x)$.

Interpretación

- Si la condición inicial $u(0, x) = u_0(x)$ es una función continua y acotada, existe una única solución igual a

$$\begin{aligned}u(t, x) &= \int_{\mathbb{R}} p_t(x - y) u_0(y) dy \\&= \frac{1}{\sqrt{2\pi t}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{(x-y)^2}{2t}} u_0(y) dy.\end{aligned}$$

- Añadimos a la ecuación una fuente de calor externa $f : [0, \infty) \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, que suponemos continua y acotada. Es decir

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f.$$

- Añadimos a la ecuación una fuente de calor externa $f : [0, \infty) \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$, que suponemos continua y acotada. Es decir

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f.$$

- La solución (método de variación de las constantes) es :

$$u(t, x) = \int_{\mathbb{R}} p_t(x - y) u_0(y) dy + \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) f(s, y) dy ds.$$

Demostración :

Ecuación del calor estocástica

- Queremos substituir la fuente de calor externa $f(t, x)$ por un **ruido blanco** en espacio y tiempo que denotaremos por $\xi(t, x)$.
- Para cada (t, x) , $\xi(t, x)$ será una variable aleatoria Gaussiana generalizada.

Ley normal multivariante

- Un vector aleatorio $X = (X_1, \dots, X_n)$ tiene la *ley normal* $N(\mu, \Sigma)$, si su función característica es

$$E\left(e^{i\langle u, X \rangle}\right) = \exp\left(i\langle u, \mu \rangle - \frac{1}{2}u^T \Sigma u\right), \quad u \in \mathbb{R}^n,$$

donde $\mu \in \mathbb{R}^n$ y Σ es una matriz simétrica definida non-negativa.

Ley normal multivariante

- Un vector aleatorio $X = (X_1, \dots, X_n)$ tiene la *ley normal* $N(\mu, \Sigma)$, si su función característica es

$$E\left(e^{i\langle u, X \rangle}\right) = \exp\left(i\langle u, \mu \rangle - \frac{1}{2}u^T \Sigma u\right), \quad u \in \mathbb{R}^n,$$

donde $\mu \in \mathbb{R}^n$ y Σ es una matriz simétrica definida non-negativa.

- $\mu = (E(X_1), \dots, E(X_n))$

Ley normal multivariante

- Un vector aleatorio $X = (X_1, \dots, X_n)$ tiene la *ley normal* $N(\mu, \Sigma)$, si su función característica es

$$E\left(e^{i\langle u, X \rangle}\right) = \exp\left(i\langle u, \mu \rangle - \frac{1}{2}u^T \Sigma u\right), \quad u \in \mathbb{R}^n,$$

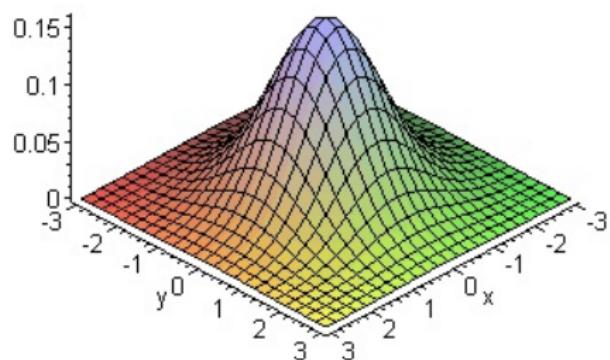
donde $\mu \in \mathbb{R}^n$ y Σ es una matriz simétrica definida non-negativa.

- $\mu = (E(X_1), \dots, E(X_n))$
- $\Sigma_{ij} = \text{Cov}(X_i, X_j)$

- Si Σ is no singular, entonces X tiene una densidad de probabilidad igual a

$$f(x) = (2\pi)^{-\frac{n}{2}} (\det \Sigma)^{-\frac{1}{2}} \exp \left(-\frac{1}{2} (x - \mu)^T \Sigma^{-1} (x - \mu) \right).$$

Bivariate Normal



Procesos estocásticos

- Un proceso estocástico $X = \{X_\ell, \ell \in \Lambda\}$ es una familia de variables aleatorias

$$X_\ell : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$$

definidas en un espacio de probabilidad (Ω, \mathcal{F}, P) .

Procesos estocásticos

- Un proceso estocástico $X = \{X_\ell, \ell \in \Lambda\}$ es una familia de variables aleatorias

$$X_\ell : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$$

definidas en un espacio de probabilidad (Ω, \mathcal{F}, P) .

- Las probabilidades en \mathbb{R}^n , $n \geq 1$,

$$P_{\ell_1, \dots, \ell_n} = P \circ (X_{\ell_1}, \dots, X_{\ell_n})^{-1}$$

donde $(\ell_1, \dots, \ell_n) \in \Lambda^n$, se denominan las *distribuciones marginales* del proceso X .

Teorema (Teorema de extensión de Kolmogorov)

Consideremos una familia of de probabilidades

$$\{P_{\ell_1, \dots, \ell_n}, (\ell_1, \dots, \ell_n) \in \Lambda^n, n \geq 1\}$$

tales que :

- (i) $P_{\ell_1, \dots, \ell_n}$ es una probabilidad en \mathbb{R}^n .
- (ii) (*Condición de consistencia*) : Si $(\ell_{k_1}, \dots, \ell_{k_m})$ es un subvector de (ℓ_1, \dots, ℓ_n) , entonces $P_{\ell_{k_1}, \dots, \ell_{k_m}}$ es la ley marginal de $P_{\ell_1, \dots, \ell_n}$, correspondiente a los indices k_1, \dots, k_m .

Entonces, existe un proceso estocástico $\{X_\ell, \ell \in \Lambda\}$ que tiene por distribuciones marginales la familia $\{P_{\ell_1, \dots, \ell_n}\}$.

Familias Gaussianas

- $X = \{X_\ell, \ell \in \Lambda\}$ es una familia **Gaussianas** si todas sus distribuciones marginales son leyes normales multivariantes.

Familias Gaussianas

- $X = \{X_\ell, \ell \in \Lambda\}$ es una familia **Gaussianas** si todas sus distribuciones marginales son leyes normales multivariantes.
- La ley de una familia Gaussiana está determinada por la función media : $E(X_\ell)$ y la función de covarianza :

$$\text{Cov}(X_\ell, X_m) = E((X_\ell - E(X_\ell))(X_m - E(X_m))).$$

Familias Gaussianas

- $X = \{X_\ell, \ell \in \Lambda\}$ es una familia **Gaussianas** si todas sus distribuciones marginales son leyes normales multivariantes.
- La ley de una familia Gaussiana está determinada por la función media : $E(X_\ell)$ y la función de covarianza :

$$\text{Cov}(X_\ell, X_m) = E((X_\ell - E(X_\ell))(X_m - E(X_m))).$$

- Supongamos que $\mu : \Lambda \rightarrow \mathbb{R}$, y $\Gamma : \Lambda \times \Lambda \rightarrow \mathbb{R}$ es simétrica y definida no negativa :

$$\sum_{i,j=1}^n \Gamma(\ell_i, \ell_j) a_i a_j \geq 0, \quad \forall \ell_i \in \Lambda, a_i \in \mathbb{R}.$$

Entonces, existe una familia Gaussiana con media μ y función de covarianza Γ .

Demostración :

Ruido blanco

- Λ es el conjunto de todos los subconjuntos de Borel de $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}$ con medida de Lebesgue finita.
- Existe una familia Gaussiana $W = \{W(A), A \in \Lambda\}$ con media y función de covarianza :

$$E[W(A)] = 0,$$

$$\Gamma(A, B) = E[W(A)W(B)] = |A \cap B|.$$

Demostración :

- La función $(A, B) \rightarrow |A \cap B|$ es simétrica y definida nonegativa :

$$\begin{aligned} \sum_{i,j=1}^n |A_i \cap A_j| a_i a_j &= \sum_{i,j=1}^n a_i a_j \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} \mathbf{1}_{A_i}(t, x) \mathbf{1}_{A_j}(t, x) dx dt \\ &= \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} \left[\sum_{i=1}^n a_i \mathbf{1}_{A_i}(t, x) \right]^2 dx dt \geq 0. \end{aligned}$$

Propiedades :

- (i) Si $A_1, \dots, A_n \in \Lambda$ son disjuntos dos a dos, es decir, $A_i \cap A_j = \emptyset$ para todo $i \neq j$, entonces, las variables aleatorias :

$$W(A_1), \dots, W(A_n)$$

son independientes.

- Consideremos el subespacio $\mathcal{E} \subset L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R})$ de las **funciones elementales**, de la forma

$$h = \sum_{j=1}^n \alpha_j \mathbf{1}_{A_j},$$

donde $A_j \in \Lambda$, $\alpha_j \in \mathbb{R}$.

- Consideremos el subespacio $\mathcal{E} \subset L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R})$ de las **funciones elementales**, de la forma

$$h = \sum_{j=1}^n \alpha_j \mathbf{1}_{A_j},$$

donde $A_j \in \Lambda$, $\alpha_j \in \mathbb{R}$.

- Definimos la aplicación $W : \mathcal{E} \rightarrow L^2(\Omega) :$

$$W(h) = \sum_{j=1}^n \alpha_j W(A_j).$$

- Consideremos el subespacio $\mathcal{E} \subset L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R})$ de las **funciones elementales**, de la forma

$$h = \sum_{j=1}^n \alpha_j \mathbf{1}_{A_j},$$

donde $A_j \in \Lambda$, $\alpha_j \in \mathbb{R}$.

- Definimos la aplicación $W : \mathcal{E} \rightarrow L^2(\Omega) :$

$$W(h) = \sum_{j=1}^n \alpha_j W(A_j).$$

- Propiedades :

- W es lineal.
- W conserva el producto escalar.

Demostración :

Integración estocástica

Proposición

El espacio \mathcal{E} es denso en $L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R})$ y la aplicación $h \rightarrow W(h)$ puede extenderse a una aplicación lineal

$$W : L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}) \rightarrow L^2(\Omega)$$

que conserva la norma.

- Notación : $W(h) = \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} h(s, x) W(dx, ds).$

Movimiento browniano

- Podemos definir el ruido blanco en un espacio de medida general (M, \mathcal{M}, μ) . En este caso μ se denomina la **intensidad** del ruido y

$$E[W(A)W(B)] = \mu(A \cap B).$$

Movimiento browniano

- Podemos definir el ruido blanco en un espacio de medida general (M, \mathcal{M}, μ) . En este caso μ se denomina la **intensidad** del ruido y

$$E[W(A)W(B)] = \mu(A \cap B).$$

- **Ejemplo :** Si W es un ruido blanco en \mathbb{R}_+ con intensidad la medida de Lebesgue, entonces, el proceso estocástico

$$B_t = W([0, t]), \quad t \geq 0,$$

se denomina **movimiento browniano o proceso de Wiener**.

Un proceso estocástico $B = \{B_t, t \geq 0\}$ se denomina **movimiento browniano** si :

- i) $B_0 = 0$ casi seguramente.
- ii) *Incrementos independientes* : Si $0 \leq t_1 < \dots < t_n$, los incrementos $B_{t_n} - B_{t_{n-1}}, \dots, B_{t_2} - B_{t_1}$, son variables aleatorias independientes.
- iii) Si $0 \leq s < t$, el incremento $B_t - B_s$ tiene la ley normal $N(0, t - s)$.
- iv) Con probabilidad uno, las trayectorias $t \rightarrow B_t(\omega)$ son continuas.

Proposición

Las propiedades i), ii), iii) son equivalentes a la propiedad siguiente :

(P) *B es un proceso gaussiano con media zero y función de covarianza :*

$$\Gamma(s, t) = \min(s, t).$$

Proposición

Las propiedades i), ii), iii) son equivalentes a la propiedad siguiente :

(P) *B es un proceso gaussiano con media zero y función de covarianza :*

$$\Gamma(s, t) = \min(s, t).$$

Demostración :

- a) Supongamos i), ii) y iii). La ley del vector $(B_{t_1}, \dots, B_{t_n})$, donde $0 < t_1 < \dots < t_n$, es normal, porque este vector es una transformación lineal del vector $(B_{t_1}, B_{t_2} - B_{t_1}, \dots, B_{t_n} - B_{t_{n-1}})$ que tiene componentes independientes y normales.

La media es cero y la covarianza es, para $s < t$:

$$E(B_s B_t) = E(B_s (B_t - B_s + B_s)) = E(B_s (B_t - B_s)) + E(B_s^2) = s.$$

- b) El recíproco es fácil de demostrar.

Continuidad de las trayectorias

Teorema (Criterio de continuidad de Kolmogorov)

Consideremos un proceso estocástico $X = \{X_t, t \in [0, T]\}$, tal que para todo $s, t \in [0, T]$

$$E[|X_t - X_s|^p] \leq K|t - s|^{\alpha+1},$$

donde $p \geq 2$, $\alpha > 0$. Entonces, existe una versión \tilde{X} de X tal que las trayectorias de \tilde{X} son Hölder continuas de orden γ para todo $\gamma < \frac{\alpha}{p}$:

$$|\tilde{X}_t - \tilde{X}_s| \leq C_\gamma |t - s|^\gamma.$$

- Momentos de los incrementos del movimiento browniano :

$$E \left[(B_t - B_s)^{2k} \right] = \frac{(2k)!}{2^k k!} (t-s)^k, \quad s \leq t$$

para todo $k \geq 1$.

- Momentos de los incrementos del movimiento browniano :

$$E \left[(B_t - B_s)^{2k} \right] = \frac{(2k)!}{2^k k!} (t-s)^k, \quad s \leq t$$

para todo $k \geq 1$.

- En consecuencia, el **Criterio de continuidad de Kolmogorov**, garantiza la existencia de una versión \tilde{B} de B , tal que \tilde{B} tiene trayectorias Hölder continuas de orden γ para todo $\gamma < \frac{k-1}{2k}$ en cualquier intervalo $[0, T]$.

- Momentos de los incrementos del movimiento browniano :

$$E \left[(B_t - B_s)^{2k} \right] = \frac{(2k)!}{2^k k!} (t-s)^k, \quad s \leq t$$

para todo $k \geq 1$.

- En consecuencia, el **Criterio de continuidad de Kolmogorov**, garantiza la existencia de una versión \tilde{B} de B , tal que \tilde{B} tiene trayectorias Hölder continuas de orden γ para todo $\gamma < \frac{k-1}{2k}$ en cualquier intervalo $[0, T]$.
- **Conclusión** : Las trayectorias del movimiento browniano son γ -Hölder continuas en $[0, T]$ para todo $\gamma < \frac{1}{2}$.

El movimiento browniano como límite de paseos aleatorios

- Consideraremos una persona que partiendo del origen se desplaza un paso a la derecha con probabilidad $\frac{1}{2}$ y un paso hacia la izquierda con probabilidad $\frac{1}{2}$.
- S_n representa la posición en el instante n .

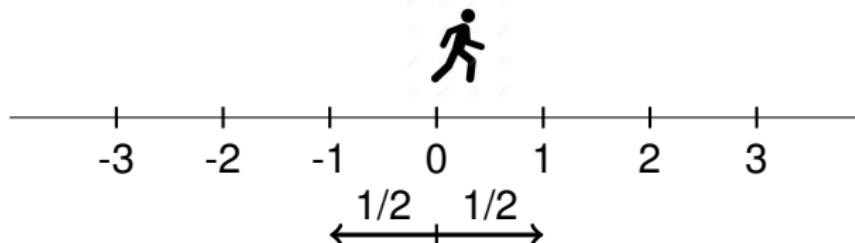
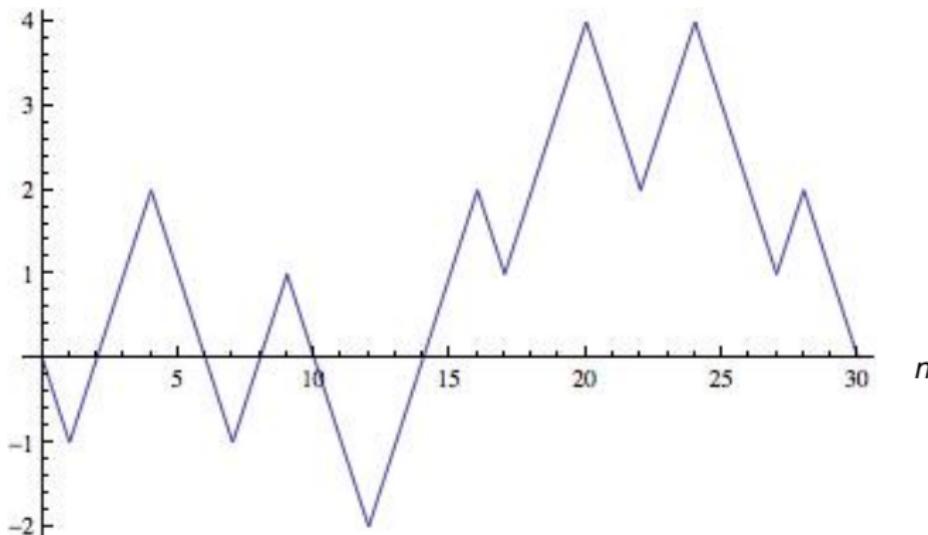


Gráfico del paso aleatorio con $n = 30$ y posiciones :

$-1, 0, 1, 2, 1, 0, -1, 0, 1, 0, -1, -2, -1, 0, 1, 2, 1, 2, 3, 4, 3, 2, 3, 4, 3, 2, 1, 2, 1, 0$

S_n



El eje x representa el tiempo $n = 1, 2, 3, \dots, 30$ y el eje y representa la posición S_n .

Gráfico del paso aleatorio con $n = 300$:

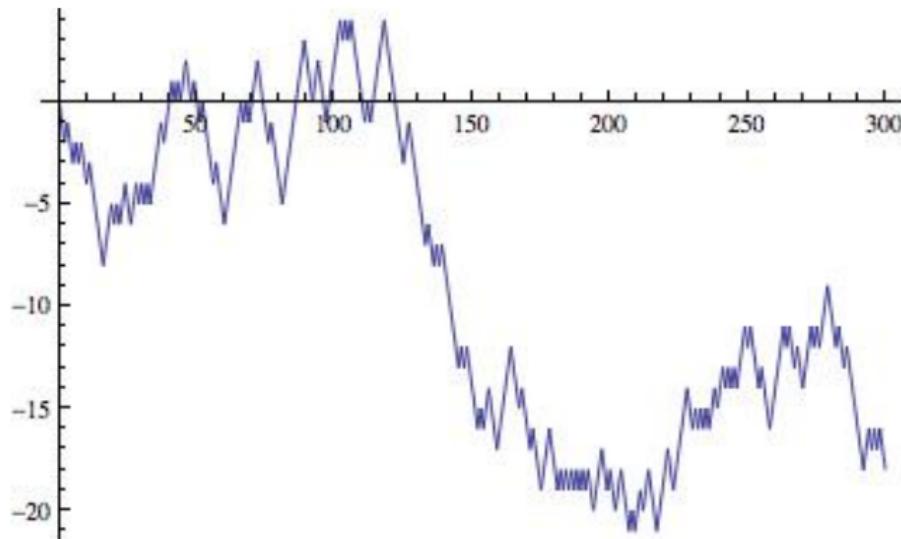


Gráfico del paso aleatorio con $n = 3,000$:

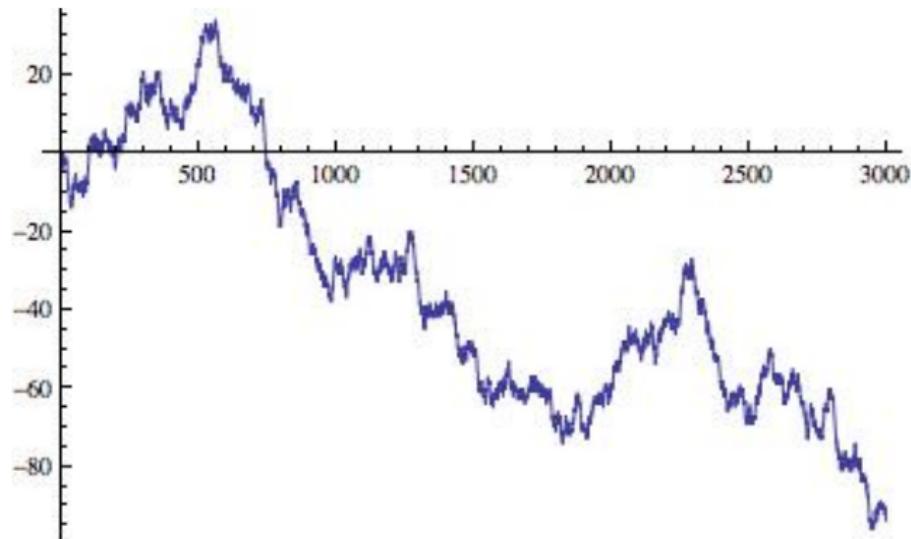
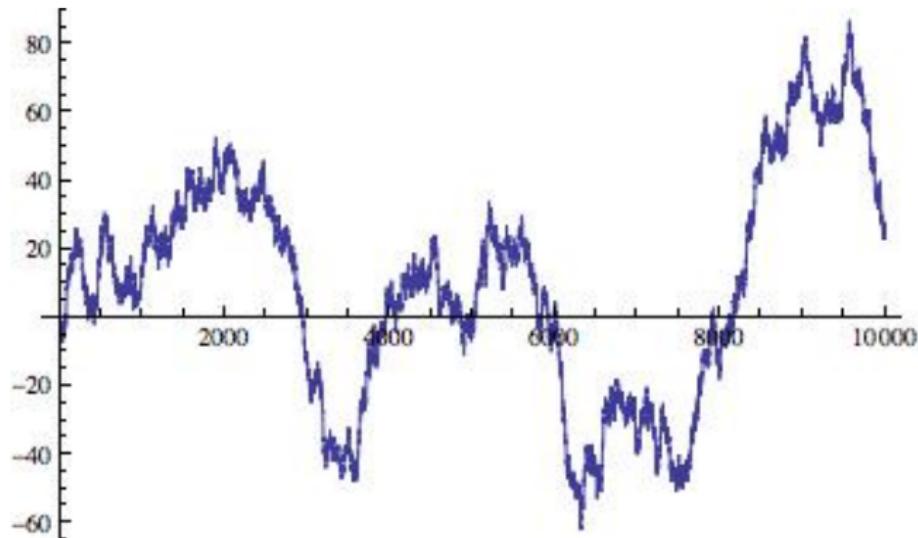
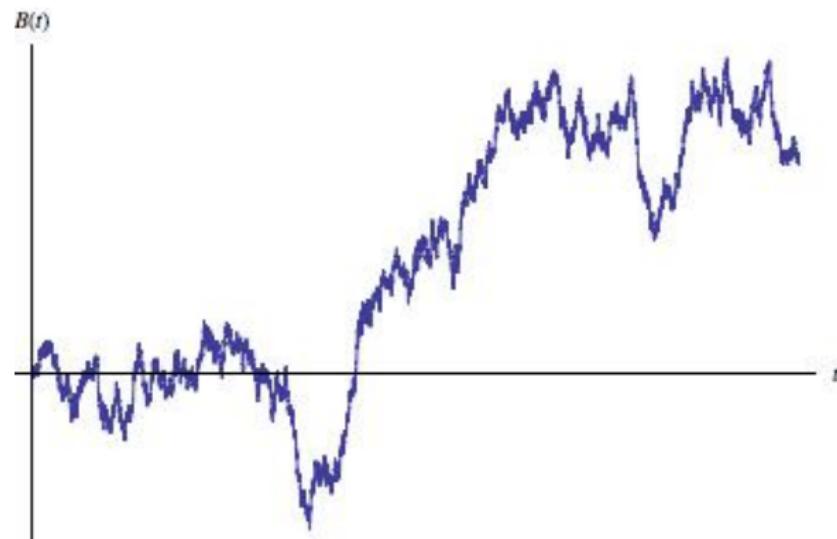


Gráfico del paso aleatorio con $n = 10,000$:



La curva continua $\frac{1}{\sqrt{n}} S_n(\frac{t}{n})$, $t \in [0, 1]$ converge, cuando n tiende a infinito, hacia un movimiento browniano :



- *Principio de invariancia de Donsker* : La ley del paseo aleatorio

$$\widehat{S}_n := \frac{1}{\sqrt{n}} S_n\left(\frac{t}{n}\right), \quad t \in [0, 1]$$

en $C([0, 1])$ converge hacia la **medida de Wiener** que es la ley del movimiento browniano :

$$E[\varphi(\widehat{S}_n)] \rightarrow E[\varphi(B)], \quad \text{cuando } n \rightarrow \infty,$$

para toda función continua y acotada $\varphi : C([0, 1]) \rightarrow \mathbb{R}$.

- *Principio de invariancia de Donsker* : La ley del paseo aleatorio

$$\widehat{S}_n := \frac{1}{\sqrt{n}} S_n\left(\frac{t}{n}\right), \quad t \in [0, 1]$$

en $C([0, 1])$ converge hacia la **medida de Wiener** que es la ley del movimiento browniano :

$$E[\varphi(\widehat{S}_n)] \rightarrow E[\varphi(B)], \quad \text{cuando } n \rightarrow \infty,$$

para toda función continua y acotada $\varphi : C([0, 1]) \rightarrow \mathbb{R}$.

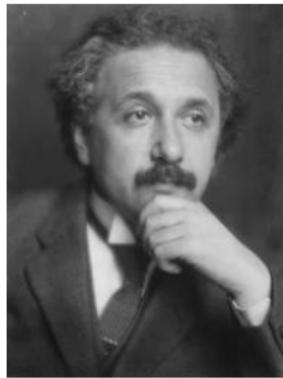
- En $S_n(k) = \xi_1 + \cdots + \xi_k$, podemos suponer que las variables ξ_j son independientes, idénticamente distribuidas con media cero y varianza uno.

- El movimiento browniano es el movimiento aleatorio de partículas en suspensión en un líquido debido al bombardeo de las moléculas rápidas del líquido.
- Fue descrito en 1827 por el botánico Robert Brown, cuando estudiaba partículas de polen en agua. Fue formalmente explicado por Albert Einstein en 1905.

- El movimiento browniano es el movimiento aleatorio de partículas en suspensión en un líquido debido al bombardeo de las moléculas rápidas del líquido.
- Fue descrito en 1827 por el botánico Robert Brown, cuando estudiaba partículas de polen en agua. Fue formalmente explicado por Albert Einstein en 1905.



Brown

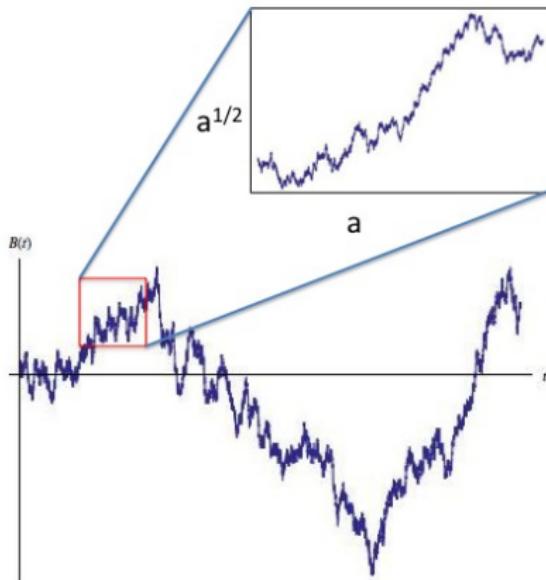


Einstein

Propiedades básicas :

1. Autosimilaridad :

Para todo $a > 0$, el proceso $\{a^{-\frac{1}{2}}B_{at}, t \geq 0\}$ es también un movimiento browniano.



2. Variación cuadrática :

Consideremos una partición :

$$\pi = \{0 = t_0 < t_1 < \cdots < t_n = t\}.$$

Definimos $\Delta t_k = t_k - t_{k-1}$, $\Delta B_k = B_{t_k} - B_{t_{k-1}}$ y $|\pi| = \max_{1 \leq k \leq n} \Delta t_k$.

Proposición

$$\lim_{|\pi| \rightarrow 0} \sum_{k=1}^n (\Delta B_k)^2 = t,$$

donde la convergencia es en $L^2(\Omega)$.

- Aproximadamente $(\Delta B_t)^2 \sim \Delta t$

Demostración : Pongamos $\xi_k = (\Delta B_k)^2 - \Delta t_k$. Las variables ξ_k son independientes y centradas. Por tanto,

$$\begin{aligned} E \left[\left(\sum_{k=1}^n (\Delta B_k)^2 - t \right)^2 \right] &= E \left[\left(\sum_{k=1}^n \xi_k \right)^2 \right] = \sum_{k=1}^n E [\xi_k^2] \\ &= \sum_{k=1}^n [3(\Delta t_k)^2 - 2(\Delta t_k)^2 + (\Delta t_k)^2] \\ &= 2 \sum_{k=1}^n (\Delta t_k)^2 \leq 2t|\pi| \xrightarrow{|\pi| \rightarrow 0} 0. \end{aligned}$$

Demostración : Pongamos $\xi_k = (\Delta B_k)^2 - \Delta t_k$. Las variables ξ_k son independientes y centradas. Por tanto,

$$\begin{aligned} E \left[\left(\sum_{k=1}^n (\Delta B_k)^2 - t \right)^2 \right] &= E \left[\left(\sum_{k=1}^n \xi_k \right)^2 \right] = \sum_{k=1}^n E [\xi_k^2] \\ &= \sum_{k=1}^n [3(\Delta t_k)^2 - 2(\Delta t_k)^2 + (\Delta t_k)^2] \\ &= 2 \sum_{k=1}^n (\Delta t_k)^2 \leq 2t|\pi| \xrightarrow{|\pi| \rightarrow 0} 0. \end{aligned}$$

- Utilizando el Lemma de Borel-Cantelli se puede demostrar que si $\{\pi^n\}$ es una sucesión de particiones de $[0, t]$ tal que $\sum_n |\pi^n| < \infty$, entonces $\sum_{k=1}^n (\Delta B_k)^2$ converge casi seguramente a t .

2. Variación total infinita :

- Definimos

$$V_t = \sup_{\pi} \sum_{k=1}^n |\Delta B_k|$$

- Entonces,

$$P(V_t = \infty) = 1.$$

2. Variación total infinita :

- Definimos

$$V_t = \sup_{\pi} \sum_{k=1}^n |\Delta B_k|$$

- Entonces,

$$P(V_t = \infty) = 1.$$

Demostración : Utilizando la continuidad de las trayectorias del movimiento browniano, tenemos, en el conjunto $V_t < \infty$,

$$\sum_{k=1}^n (\Delta B_k)^2 \leq \sup_k |\Delta B_k| \left(\sum_{k=1}^n |\Delta B_k| \right) \leq V_t \sup_k |\Delta B_k| \xrightarrow{|\pi| \rightarrow 0} 0.$$

Como $\sum_{k=1}^n (\Delta B_k)^2$ converge en L^2 to t hacia $|\pi| \rightarrow 0$, obtenemos que $P(V_t < \infty) = 0$.

Ecuación del calor con ruido blanco aditivo

- W es un ruido blanco en $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}$.

Ecuación del calor con ruido blanco aditivo

- W es un ruido blanco en $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}$.
- El proceso estocástico

$$W_{t,x} = W([0, t] \times [0, x]), \quad t, x \geq 0$$

se denomina proceso de Wiener con dos parámetros.

Ecuación del calor con ruido blanco aditivo

- W es un ruido blanco en $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}$.
- El proceso estocástico

$$W_{t,x} = W([0, t] \times [0, x]), \quad t, x \geq 0$$

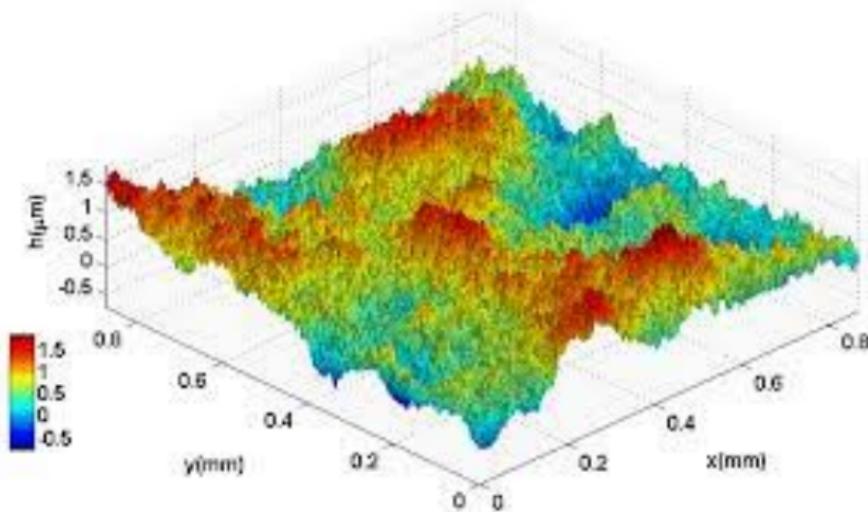
se denomina proceso de Wiener con dos parámetros.

- $\{W_{t,x}, t, x \geq 0\}$ es un proceso gaussiano centrado con función de covarianza :

$$E[W_{t_1, x_1} W_{t_2, x_2}] = \min(t_1, t_2) \min(x_1, x_2).$$

- $W_{t,x}$ es un movimiento browniano en cada coordenada.

Simulación del proceso de Wiener con dos parámetros :



- Queremos resolver la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \xi(t, x), \quad u_0 = 0,$$

donde

$$\xi(t, x) = \frac{\partial^2 W}{\partial t \partial x}(t, x).$$

- La solución por el método de variación de las constantes es :

$$u(t, x) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) \xi(s, y) dy ds.$$

- Queremos resolver la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \xi(t, x), \quad u_0 = 0,$$

donde

$$\xi(t, x) = \frac{\partial^2 W}{\partial t \partial x}(t, x).$$

- La solución por el método de variación de las constantes es :

$$u(t, x) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) \xi(s, y) dy ds.$$

- Substituyendo la integral $\xi(s, y) dy ds$ por la integral estocástica respecto del ruido blanco, obtenemos

$$u(t, x) = \boxed{\int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) W(ds, dy)}.$$

- El proceso estocástico $u(t, x) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x-y) W(ds, dy)$ satisface la ecuación del calor en sentido débil :

$$\begin{aligned} \langle u(t, \cdot), \phi \rangle_{L^2(\mathbb{R})} - \langle u(0, \cdot), \phi \rangle_{L^2(\mathbb{R})} &= \frac{1}{2} \int_0^t \langle u(s, \cdot), \phi'' \rangle_{L^2(\mathbb{R})} ds \\ &\quad + \int_0^t \int_{\mathbb{R}} \phi(y) W(ds, dy), \end{aligned}$$

para toda función ϕ dos veces diferenciable con soporte compacto.

- La integral estocàstica $\int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x-y) W(ds, dy)$ está bien definida porque la función $(s, y) \rightarrow \mathbf{1}_{[0,t]}(s)p_{t-s}(x-y)$ pertenece a $L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R})$:

$$\int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}^2(x-y) dy ds = \int_0^t p_{2(t-s)}(0) ds = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{t-s}} ds < \infty.$$

- Supongamos que W es un ruido blanco en $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}^d$ y queremos resolver la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \Delta u + \xi(t, x), \quad u_0 = 0,$$

donde

$$\xi(t, x) = \frac{\partial^{d+1} W}{\partial t \partial x_1 \cdots \partial x_d}(t, x).$$

- Supongamos que W es un ruido blanco en $\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}^d$ y queremos resolver la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \Delta u + \xi(t, x), \quad u_0 = 0,$$

donde

$$\xi(t, x) = \frac{\partial^{d+1} W}{\partial t \partial x_1 \cdots \partial x_d}(t, x).$$

- La solución sería $\int_0^t \int_{\mathbb{R}^d} p_{t-s}(x-y) W(ds, dy)$ donde

$$p_{t-s}(x-y) = (2\pi(t-s))^{-\frac{d}{2}} \exp\left(\frac{|x-y|^2}{2(t-s)}\right).$$

- Si $d \geq 2$, la integral estocástica $\int_0^t \int_{\mathbb{R}^d} p_{t-s}(x-y) W(ds, dy)$ no existe porque

$$\int_0^t \int_{\mathbb{R}^d} p_{t-s}^2(x-y) dy ds = \int_0^t p_{2(t-s)}(0) dy ds$$

$$= (4\pi)^{-\frac{d}{2}} \int_0^t (t-s)^{-\frac{d}{2}} ds = \infty.$$

- El proceso estocástico $\{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ es un proceso gaussiano de media zero.

- El proceso estocástico $\{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ es un proceso gaussiano de media zero.
- Calcularemos su función de covarianza.

- El proceso estocástico $\{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ es un proceso gaussiano de media zero.
- Calcularemos su función de covarianza.
- Tenemos

$$u(t, x) = W(\mathbf{1}_{[0,t]}(\bullet)p_{t-\bullet}(x - \star)).$$

$$E[u(t, x)u(s, y)] = E \left[W(\mathbf{1}_{[0, t]}(\bullet)p_{t-\bullet}(x - \star)) W(\mathbf{1}_{[0, s]}(\bullet)p_{s-\bullet}(y - \star)) \right]$$

$$= \langle \mathbf{1}_{[0, t]}(\bullet)p_{t-\bullet}(x - \star), \mathbf{1}_{[0, s]}(\bullet)p_{s-\bullet}(y - \star) \rangle_{L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R})}$$

$$= \int_0^{t \wedge s} \int_{\mathbb{R}} p_{t-r}(x - z) p_{s-r}(y - z) dz dr$$

$$= \int_0^{t \wedge s} p_{t+s-2r}(x - y) dr$$

Caso $x = y$:

$$\begin{aligned} E[u(t, x)u(s, x)] &= \int_0^{t \wedge s} p_{t+s-2r}(0) dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{t \wedge s} (t + s - 2r)^{-\frac{1}{2}} dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} [\sqrt{t+s} - \sqrt{t+s-2(t \wedge s)}] \end{aligned}$$

Caso $x = y$:

$$\begin{aligned} E[u(t, x)u(s, x)] &= \int_0^{t \wedge s} p_{t+s-2r}(0) dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{t \wedge s} (t + s - 2r)^{-\frac{1}{2}} dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} [\sqrt{t+s} - \sqrt{t+s-2(t \wedge s)}] \end{aligned}$$

- En particular,

$$E[u^2(t, x)] = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sqrt{2t} = \sqrt{\frac{t}{\pi}}.$$

Supongamos $s \leq t$,

$$\begin{aligned} E[|u(t, x) - u(s, x)|^2] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\sqrt{2t} + \sqrt{2s} - 2(\sqrt{t+s} - \sqrt{t-s}) \right) \\ &\leq \frac{4}{\sqrt{2\pi}} \sqrt{t-s}. \end{aligned}$$

Esto implica

$$E[|u(t, x) - u(s, x)|^{2k}] \leq \frac{(2k)!}{2^k k!} \left(\frac{4}{\sqrt{2\pi}} \right)^k (t-s)^{\frac{k}{2}}.$$

Supongamos $s \leq t$,

$$\begin{aligned} E[|u(t, x) - u(s, x)|^2] &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\sqrt{2t} + \sqrt{2s} - 2(\sqrt{t+s} - \sqrt{t-s}) \right) \\ &\leq \frac{4}{\sqrt{2\pi}} \sqrt{t-s}. \end{aligned}$$

Esto implica

$$E[|u(t, x) - u(s, x)|^{2k}] \leq \frac{(2k)!}{2^k k!} \left(\frac{4}{\sqrt{2\pi}} \right)^k (t-s)^{\frac{k}{2}}.$$

- **Conclusión :** El proceso $t \rightarrow u(t, x)$ tiene trayectorias γ -Hölder continuas para todo $\gamma < \frac{1}{4}$.

Caso $t = s$:

$$\begin{aligned} E[u(t, x)u(t, y)] &= \int_0^t p_{2(t-r)}(x - y) dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{r}} e^{-|x-y|^2/(4r)} dr \end{aligned}$$

Esto implica

$$\begin{aligned} E[|u(t, x) - u(t, y)|^2] &= \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{r}} \left[2 - 2e^{-|x-y|^2/(4r)} \right] dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} |x - y| \int_0^{\frac{t}{|x-y|^2}} \frac{1}{\sqrt{z}} \left[1 - e^{-1/(4z)} \right] dz \\ &\leq C|x - y|. \end{aligned}$$

Esto implica

$$\begin{aligned} E[|u(t, x) - u(t, y)|^2] &= \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{r}} \left[2 - 2e^{-|x-y|^2/(4r)} \right] dr \\ &= \frac{1}{\sqrt{\pi}} |x - y| \int_0^{\frac{t}{|x-y|^2}} \frac{1}{\sqrt{z}} \left[1 - e^{-1/(4z)} \right] dz \\ &\leq C|x - y|. \end{aligned}$$

- El proceso $x \rightarrow u(t, x)$ tiene trayectorias γ -Hölder continuas para todo $\gamma < \frac{1}{2}$.

Ecuación del calor amortiguada

- Consideremos la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \lambda u + \xi(t, x),$$

con condición inicial $u_0 = 0$, donde $\lambda > 0$.

Ecuación del calor amortiguada

- Consideremos la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \lambda u + \xi(t, x),$$

con condición inicial $u_0 = 0$, donde $\lambda > 0$.

- El proceso $v(t, x) = e^{\lambda t} u(t, x)$ satisface

$$\frac{\partial v}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + e^{\lambda t} \xi(t, x),$$

Demostración :

A partir de $v(t, x) = e^{\lambda t} u(t, x)$, obtenemos

$$\frac{\partial v}{\partial t} = e^{\lambda t} \left(\frac{\partial u}{\partial t} + \lambda u \right)$$

y

$$\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} = e^{\lambda t} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}.$$

Por tanto

$$\frac{\partial v}{\partial t} = e^{\lambda t} \left(\frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \lambda u + \xi(t, x) + \lambda u \right)$$

$$= \frac{1}{2} \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + e^{\lambda t} \xi(t, x).$$

Solución :

$$u(t, x) = e^{-\lambda t} \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) e^{\lambda s} W(ds, dy)$$

- Función de covarianza :

$$E[u(t, x)u(s, y)] = e^{-\lambda(s+t)} \int_0^{t \wedge s} \int_{\mathbb{R}} p_{t-r}(x - z) p_{s-r}(y - z) e^{2\lambda r} dz dr$$

$$= e^{-\lambda(s+t)} \int_0^{t \wedge s} p_{t+s-2r}(x - y) e^{2\lambda r} dr$$

- Caso $x = y$:

$$\begin{aligned} E[u(t, x)u(s, x)] &= e^{-\lambda(s+t)} \int_0^{t \wedge s} p_{t+s-2r}(0) e^{2\lambda r} dr \\ &= \frac{e^{-\lambda(s+t)}}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{t \wedge s} (t+s-2r)^{-\frac{1}{2}} e^{2\lambda r} dr \end{aligned}$$

- Caso $s = t$:

$$\begin{aligned}
 E[u(t, x)u(t, y)] &= e^{-2\lambda t} \int_0^t p_{2(t-r)}(x-y) e^{2\lambda r} dr \\
 &= \frac{e^{-2\lambda t}}{\sqrt{4\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{t-r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4(t-r)}} e^{2\lambda r} dr \\
 &= \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4r}} e^{-2\lambda r} dr
 \end{aligned}$$

- Caso $s = t$:

$$\begin{aligned}
 E[u(t, x)u(t, y)] &= e^{-2\lambda t} \int_0^t p_{2(t-r)}(x-y) e^{2\lambda r} dr \\
 &= \frac{e^{-2\lambda t}}{\sqrt{4\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{t-r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4(t-r)}} e^{2\lambda r} dr \\
 &= \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^t \frac{1}{\sqrt{r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4r}} e^{-2\lambda r} dr
 \end{aligned}$$

- Tenemos

$$\lim_{t \rightarrow \infty} E[u(t, x)u(t, y)] = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^\infty \frac{1}{\sqrt{r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4r}} e^{-2\lambda r} dr$$

- La covarianza

$$K(x, y) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^{\infty} \frac{1}{\sqrt{r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4r}} e^{-2\lambda r} dr$$

se puede expresar como

$$K(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{2\lambda}} e^{-\frac{\sqrt{2\lambda}}{2}|x-y|}.$$

- La covarianza

$$K(x, y) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \int_0^{\infty} \frac{1}{\sqrt{r}} e^{-\frac{|x-y|^2}{4r}} e^{-2\lambda r} dr$$

se puede expresar como

$$K(x, y) = \frac{1}{2\sqrt{2\lambda}} e^{-\frac{\sqrt{2\lambda}}{2}|x-y|}.$$

- Un proceso estocástico gaussiano con covarianza $K(x, y)$ es estacionario y se denomina proceso de Ornstein-Uhlenbeck.

Ecuación del calor estocástica no lineal

- Consideremos la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + b(u) + \sigma(u)\xi(t, x),$$

donde $b, \sigma : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ son funciones que satisfacen la propiedad de Lipschitz :

$$|b(u) - b(v)| + |\sigma(u) - \sigma(v)| \leq C|u - v|.$$

Integración estocástica

- Para cada $t \geq 0$, \mathcal{F}_t es la σ -álgebra generada por las variables aleatorias $\{W(A), A \subset [0, t] \times \mathbb{R}, |A| < \infty\}$.

Integración estocástica

- Para cada $t \geq 0$, \mathcal{F}_t es la σ -álgebra generada por las variables aleatorias $\{W(A), A \subset [0, t] \times \mathbb{R}, |A| < \infty\}$.
- Un campo aleatorio $u = \{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ se dice que es **adaptado** si $u(t, x)$ es \mathcal{F}_t -medible para cada $t \geq 0$ y $x \in \mathbb{R}$.

Integración estocástica

- Para cada $t \geq 0$, \mathcal{F}_t es la σ -álgebra generada por las variables aleatorias $\{W(A), A \subset [0, t] \times \mathbb{R}, |A| < \infty\}$.
- Un campo aleatorio $u = \{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ se dice que es **adaptado** si $u(t, x)$ es \mathcal{F}_t -medible para cada $t \geq 0$ y $x \in \mathbb{R}$.
- Queremos definir la integral estocástica (Itô-Walsh) de campos aleatorios $u = \{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ tales que
 - $(t, x, \omega) \rightarrow u(t, x, \omega)$ es medible.
 - u es adaptado.
 - u es de cuadrado integrable :

$$\int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} E(u^2(t, x)) dt dx < \infty,$$

Integración estocástica

- Para cada $t \geq 0$, \mathcal{F}_t es la σ -álgebra generada por las variables aleatorias $\{W(A), A \subset [0, t] \times \mathbb{R}, |A| < \infty\}$.
- Un campo aleatorio $u = \{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ se dice que es **adaptado** si $u(t, x)$ es \mathcal{F}_t -medible para cada $t \geq 0$ y $x \in \mathbb{R}$.
- Queremos definir la integral estocástica (Itô-Walsh) de campos aleatorios $u = \{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ tales que
 - $(t, x, \omega) \rightarrow u(t, x, \omega)$ es medible.
 - u es adaptado.
 - u es de cuadrado integrable :

$$\int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} E(u^2(t, x)) dt dx < \infty,$$

- Estos procesos forman un subespacio de $L^2(\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R} \times \Omega)$ que denotaremos L_a^2 .

- Para todo $0 \leq s \leq t$, $B \rightarrow W([s, t] \times B)$ define un ruido blanco en \mathbb{R} de varianza $t - s$, que es independiente de la σ -álgebra \mathcal{F}_s .

- Para todo $0 \leq s \leq t$, $B \rightarrow W([s, t] \times B)$ define un ruido blanco en \mathbb{R} de varianza $t - s$, que es independiente de la σ -álgebra \mathcal{F}_s .
- Si $\phi = \{\phi(x), x \in \mathbb{R}\}$ es un proceso estocástico tal que $\phi(x)$ es \mathcal{F}_s -medible para cada $x \in \mathbb{R}$ y tal que $E \left[\int_{\mathbb{R}} \phi^2(x) dx \right] < \infty$, entonces, ϕ es independiente de \mathcal{F}_s y podemos definir la integral estocástica **determinista**

$$\int_{\mathbb{R}} \phi(x) W([s, t] \times dx).$$

- Para todo $0 \leq s \leq t$, $B \rightarrow W([s, t] \times B)$ define un ruido blanco en \mathbb{R} de varianza $t - s$, que es independiente de la σ -álgebra \mathcal{F}_s .
- Si $\phi = \{\phi(x), x \in \mathbb{R}\}$ es un proceso estocástico tal que $\phi(x)$ es \mathcal{F}_s -medible para cada $x \in \mathbb{R}$ y tal que $E \left[\int_{\mathbb{R}} \phi^2(x) dx \right] < \infty$, entonces, ϕ es independiente de \mathcal{F}_s y podemos definir la integral estocástica **determinista**

$$\int_{\mathbb{R}} \phi(x) W([s, t] \times dx).$$

- Se cumple

$$E \left[\left| \int_{\mathbb{R}} \phi(x) W([s, t] \times dx) \right|^2 \right] = (t - s) E \left[\int_{\mathbb{R}} \phi^2(x) dx \right].$$

- Consideremos el espacio \mathcal{E} de los procesos elementales adaptados de la forma

$$u(t, x) = \sum_{j=1}^m \phi_j(x) \mathbf{1}_{(t_j, t_{j+1}]}(t),$$

donde $0 \leq t_1 < \dots < t_{m+1}$ y ϕ_j son procesos estocásticos \mathcal{F}_{t_j} -medibles tales que $E \left[\int_{\mathbb{R}} \phi_j^2(x) dx \right] < \infty$.

- Consideremos el espacio \mathcal{E} de los procesos elementales adaptados de la forma

$$u(t, x) = \sum_{j=1}^m \phi_j(x) \mathbf{1}_{(t_j, t_{j+1}]}(t),$$

donde $0 \leq t_1 < \dots < t_{m+1}$ y ϕ_j son procesos estocásticos \mathcal{F}_{t_j} -medibles tales que $E \left[\int_{\mathbb{R}} \phi_j^2(x) dx \right] < \infty$.

- Definimos la integral estocástica de un proceso u elemental :

$$I(u) := \int_0^\infty \int_{\mathbb{R}} u(t, x) W(dt, dx) = \sum_{j=1}^m \int_{\mathbb{R}} \phi_j(x) W([t_j, t_{j+1}] \times dx).$$

Propiedades :

- ① I es lineal : $I(au_1 + bu_2) = aI(u_1) + bI(u_2).$

Propiedades :

1) I es lineal : $I(au_1 + bu_2) = aI(u_1) + bI(u_2).$

2) Isometria :

$$E[I(u)^2] = \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} E[u^2(t, x)] dx dt.$$

Propiedades :

1) I es lineal : $I(au_1 + bu_2) = aI(u_1) + bI(u_2).$

2) Isometria :

$$E[I(u)^2] = \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} E[u^2(t, x)] dx dt.$$

3) Media cero :

$$E[I(u)] = 0.$$

Demostración de la isometria : Ponemos $\xi_j = \int_{\mathbb{R}} \phi_j(x) W([t_j, t_{j+1}] \times dx)$

$$\begin{aligned} E[I(u)^2] &= E \left[\left(\sum_{j=1}^m \xi_j \right)^2 \right] \\ &= \sum_{j=1}^m E[\xi_j^2] + 2 \sum_{1 \leq i < j \leq m} E[\xi_i \xi_j] \\ &= \sum_{j=1}^m (t_{j+1} - t_j) \int_{\mathbb{R}} E[\phi_j^2(x)] dx \\ &= \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} E[u^2(t, x)] dx dt. \end{aligned}$$

- Para todo $i < j$,

$$E[\xi_i \xi_j] = E[\xi_i E[\xi_j | \mathcal{F}_{t_j}]] = 0$$

porque

$$E[\xi_j | \mathcal{F}_{t_j}] = E \left[\int_{\mathbb{R}} \phi_j(x) W([t_j, t_{j+1}] \times dx) | \mathcal{F}_{t_j} \right] = 0.$$

Proposición

El espacio \mathcal{E} es denso en L_a^2 y la integral estocástica puede extenderse a L_a^2 , cumpliendo las propiedades de linealidad, isometría y media cero.

Solución de evolución

Teorema (Walsh '86)

Existe una única *solución de evolución*, que es un proceso adaptado
 $u = \{u(t, x), t \geq 0, x \in \mathbb{R}\}$ tal que

$$\sup_{x \in \mathbb{R}} \sup_{0 \leq t \leq T} E[|u(t, x)|^2] < \infty,$$

y u satisface la ecuación integral

$$\begin{aligned} u(t, x) &= \int_{\mathbb{R}} p_t(x - y) u_0(y) dy + \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) b(u(s, y)) dy ds \\ &\quad + \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) \sigma(u(s, y)) W(ds, dy). \end{aligned}$$

Demostración de la existencia :

- Supondremos $u_0 = 0$ y $b = 0$.

Demostración de la existencia :

- Supondremos $u_0 = 0$ y $b = 0$.

Método de las aproximaciones de Picard :

- Definimos $u^{(0)} = 0$ y para cada $n \geq 1$,

$$u^{(n)}(t, x) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) \sigma(u^{n-1}(s, y)) W(ds, dy).$$

Demostración de la existencia :

- Supondremos $u_0 = 0$ y $b = 0$.

Método de las aproximaciones de Picard :

- Definimos $u^{(0)} = 0$ y para cada $n \geq 1$,

$$u^{(n)}(t, x) = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}(x - y) \sigma(u^{n-1}(s, y)) W(ds, dy).$$

- Propiedades :

$$\sup_n \sup_{t \in [0, T]} \sup_{x \in \mathbb{R}} E[|u^{(n)}(t, x)|^2] < \infty,$$

$$\sup_{t \in [0, T]} \sup_{x \in \mathbb{R}} \sum_{n=1}^{\infty} \|u^{(n)}(t, x) - u^{(n-1)}(t, x)\|_{L^2(\Omega)} < \infty.$$

- Por isometria de la integral estocástica y la propiedad Lipschitz de σ :

$$\begin{aligned} & E[|u^{(n)}(t, x) - u^{(n-1)}(t, x)|^2] \\ &= \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}^2(x-y) E[|\sigma(u^{n-1}(s, y)) - \sigma(u^{n-2}(s, y))|^2] dy ds \\ &\leq C \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}^2(x-y) E[|u^{n-1}(s, y) - u^{n-2}(s, y)|^2] dy ds. \end{aligned}$$

- Por isometria de la integral estocástica y la propiedad Lipschitz de σ :

$$\begin{aligned}
 & E[|u^{(n)}(t, x) - u^{(n-1)}(t, x)|^2] \\
 &= \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}^2(x-y) E[|\sigma(u^{n-1}(s, y)) - \sigma(u^{n-2}(s, y))|^2] dy ds \\
 &\leq C \int_0^t \int_{\mathbb{R}} p_{t-s}^2(x-y) E[|u^{n-1}(s, y) - u^{n-2}(s, y)|^2] dy ds.
 \end{aligned}$$

- Si $M_t^n = \sup_{x \in \mathbb{R}} E[|u^{(n)}(t, x) - u^{(n-1)}(t, x)|^2]$, entonces,

$$\begin{aligned}
 M_t^n &\leq C \int_0^t M_s^{n-1} \left(\int_{\mathbb{R}} p_{t-s}^2(x-y) dy \right) ds \\
 &= C \int_0^t M_s^{n-1} p_{2(t-s)}(0) ds \\
 &= \frac{C}{2\sqrt{\pi}} \int_0^t M_s^{n-1} \frac{1}{\sqrt{t-s}} ds.
 \end{aligned}$$

- Iterando,

$$M_t^n \leq \left(\frac{C}{2\sqrt{\pi}} \right)^2 \int_0^t \frac{1}{\sqrt{t-s}} \int_0^s \frac{M_u^{n-2}}{\sqrt{s-u}} du ds$$

$$= \left(\frac{C}{2\sqrt{\pi}} \right)^2 \int_0^t M_u^{n-2} \left(\int_u^t (t-s)^{-\frac{1}{2}} (s-u)^{-\frac{1}{2}} ds \right) du$$

$$= K \int_0^t M_u^{n-2} du.$$

- Por tanto, si $n = 2m$

$$M_t^n \leq K^m \frac{t^m}{m!} \sup_{t \in [0, T]} M_t^0$$

y si $n = 2m + 1$,

$$M_t^n \leq K^m \frac{t^m}{m!} \sup_{t \in [0, T]} M_t^1.$$

- Por tanto, si $n = 2m$

$$M_t^n \leq K^m \frac{t^m}{m!} \sup_{t \in [0, T]} M_t^0$$

y si $n = 2m + 1$,

$$M_t^n \leq K^m \frac{t^m}{m!} \sup_{t \in [0, T]} M_t^1.$$

- Estas desigualdades implican

$$\sup_{t \in [0, T]} \sum_{n=1}^{\infty} \sqrt{M_t^n} < \infty.$$

Continuidad de las trayectorias

- Suponiendo $u_0 = 0$, para todo $p \geq 2$, $x, y \in \mathbb{R}$, $s, t \in [0, T]$,

$$E(|u(t, x) - u(s, y)|^p) \leq C_{T,p}(|s - t|^{p/4} + |x - y|^{p/2}).$$

Continuidad de las trayectorias

- Suponiendo $u_0 = 0$, para todo $p \geq 2$, $x, y \in \mathbb{R}$, $s, t \in [0, T]$,

$$E(|u(t, x) - u(s, y)|^p) \leq C_{T,p}(|s - t|^{p/4} + |x - y|^{p/2}).$$

- En consecuencia, las trayectorias de $u(t, x)$ satisfacen la propiedad Hölder :

$$|u(t, x) - u(s, y)| \leq \Gamma_{T,p,\epsilon}(|s - t|^{\frac{1}{4}-\epsilon} + |x - y|^{\frac{1}{2}-\epsilon}),$$

para todo $\epsilon > 0$, donde $\Gamma_{T,p,\epsilon}$ es una variable aleatoria tal que $E[|\Gamma_{T,p,\epsilon}|^p] < \infty$.

Desigualdad de Burkholder :

$$E \left[\left| \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} u(t, x) W(dt, dx) \right|^p \right] \leq (4p)^{\frac{p}{2}} E \left[\left| \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} u^2(t, x) dx dt \right|^{\frac{p}{2}} \right]$$

Desigualdad de Burkholder :

$$E \left[\left| \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} u(t, x) W(dt, dx) \right|^p \right] \leq (4p)^{\frac{p}{2}} E \left[\left| \int_{\mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}} u^2(t, x) dx dt \right|^{\frac{p}{2}} \right]$$

- El proceso

$$M_t = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} u(s, x) W(ds, dx)$$

es una **martingala** :

$$E[M_t | \mathcal{F}_s] = M_s, \quad \text{para todo } s \leq t$$

con variación cuadrática

$$\langle M \rangle_t = \int_0^t \int_{\mathbb{R}} u^2(s, x) dx ds.$$

Estimaciones de momentos

Teorema

Suponemos u_0 acotado y b, σ , Lipschitz. Entonces, para todo $k \geq 2$,

$$\sup_{x \in \mathbb{R}} E[|u(t, x)|^k] \leq L \exp(Lk^3 t),$$

donde L es una constante que depende de $\|u_0\|_\infty$ de $\sigma(0)$, $b(0)$ y de las constantes de Lipschitz de b y σ .

Estimaciones de momentos

Consideremos la ecuación con $\sigma(u) = \lambda u$, $\lambda > 0$ (Modelo Parábolico de Anderson) :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \lambda u(t, x) \xi(t, x).$$

Estimaciones de momentos

Consideremos la ecuación con $\sigma(u) = \lambda u$, $\lambda > 0$ (Modelo Parábolico de Anderson) :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \lambda u(t, x) \xi(t, x).$$

Teorema (Bertini-Cancrini '95, Xia Chen '15)

Suponemos $u_0 = c > 0$. Entonces, $u(t, x) \geq 0$ y

$$E[u(t, x)^k] \geq c^k \exp\left(\frac{\lambda^4 k(k^2 - 1)t}{24}\right).$$

Estimaciones de momentos

Consideremos la ecuación con $\sigma(u) = \lambda u$, $\lambda > 0$ (Modelo Parábolico de Anderson) :

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \lambda u(t, x) \xi(t, x).$$

Teorema (Bertini-Cancrini '95, Xia Chen '15)

Suponemos $u_0 = c > 0$. Entonces, $u(t, x) \geq 0$ y

$$E[u(t, x)^k] \geq c^k \exp\left(\frac{\lambda^4 k(k^2 - 1)t}{24}\right).$$

- **Conclusión :** $E[u(t, x)^k]$ se comporta como $C e^{Ck^3 t}$.

Fórmula de Feynman-Kac para los momentos :

$$E[u^k(t, x)] = c^k E \left[\exp \left(\lambda^2 \sum_{1 \leq i < j \leq k} L_t^0(B^{(i)} - B^{(j)}) \right) \right]$$

para todo $k \geq 2$.

- ① $\{B_t^{(i)}, t \geq 0\}$, $i = 1, \dots, k$ son movimientos brownianos independientes entre si e independientes de W .
- ② $L_t^0(B^{(i)} - B^{(j)})$ denota el tiempo local en el cero del proceso $B^{(i)} - B^{(j)}$ definido como

$$L_t^0(B^{(i)} - B^{(j)}) = \int_0^t \delta_0(B_s^{(i)} - B_s^{(j)}) ds.$$

Fórmula de Tanaka :

$$L_t^0(B^{(i)} - B^{(j)}) = \frac{1}{2}|B_t^{(i)} - B_t^{(j)}| - \frac{1}{2} \int_0^t \text{sign}(B_s^{(i)} - B_s^{(j)}) d[B_s^{(i)} - B_s^{(j)}].$$

Fórmula de Tanaka :

$$L_t^0(B^{(i)} - B^{(j)}) = \frac{1}{2}|B_t^{(i)} - B_t^{(j)}| - \frac{1}{2} \int_0^t \text{sign}(B_s^{(i)} - B_s^{(j)}) d[B_s^{(i)} - B_s^{(j)}].$$

- Por lo tanto,

$$\sum_{1 \leq i < j \leq k} L_t^0(B^{(i)} - B^{(j)}) \geq -\frac{1}{2} \sum_{1 \leq i < j \leq k} \int_0^t \text{sign}(B_s^{(i)} - B_s^{(j)}) d[B_s^{(i)} - B_s^{(j)}]$$

$$=: -\frac{1}{2} M_t.$$

- En consecuencia,

$$E[u^k(t, x)] \geq c^k E \left[\exp \left(-\frac{\lambda^2}{2} M_t \right) \right].$$

- En consecuencia,

$$E[u^k(t, x)] \geq c^k E \left[\exp \left(-\frac{\lambda^2}{2} M_t \right) \right].$$

- M_t es una martingala con variación cuadrática $\langle M \rangle_t = \frac{k(k^2-1)}{3}t$. Es decir, M_t es un movimiento browniano con varianza $\frac{k(k^2-1)}{3}$.

- En consecuencia,

$$E[u^k(t, x)] \geq c^k E \left[\exp \left(-\frac{\lambda^2}{2} M_t \right) \right].$$

- M_t es una martingala con variación cuadrática $\langle M \rangle_t = \frac{k(k^2-1)}{3}t$. Es decir, M_t es un movimiento browniano con varianza $\frac{k(k^2-1)}{3}$.
- Finalmente,

$$E[u^k(t, x)] \geq c^k E \left[\exp \left(-\frac{\lambda^2}{2} \sqrt{\frac{k(k^2-1)}{3}} B_t \right) \right]$$

$$= c^k \exp \left(-\frac{\lambda^2}{24} k(k^2-1)t \right).$$

Intermitencia

Exponente de Lyapunov :

$$\gamma_k(x) = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \log E[u(t, x)^k], \quad k \geq 2.$$

Intermitencia

Exponente de Lyapunov :

$$\gamma_k(x) = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \log E[u(t, x)^k], \quad k \geq 2.$$

- Bertini-Cancrini '95 y Xia Chen, '15 demostraron que $\gamma_k(x)$ no depende de x ($x \rightarrow u(t, x)$ es estacionario) y

$$\gamma_k = \lambda^4 \frac{k(k^2 - 1)}{24}.$$

Intermitencia

Exponente de Lyapunov :

$$\gamma_k(x) = \lim_{t \rightarrow \infty} \frac{1}{t} \log E[u(t, x)^k], \quad k \geq 2.$$

- Bertini-Cancrini '95 y Xia Chen, '15 demostraron que $\gamma_k(x)$ no depende de x ($x \rightarrow u(t, x)$ es estacionario) y

$$\gamma_k = \lambda^4 \frac{k(k^2 - 1)}{24}.$$

- En particular $\frac{\gamma_k}{k}$ es estrictamente creciente, y esto implica que la solución es intermitente, es decir, desarrolla unas pocas cimas muy altas y muchos valles bajos cuando el tiempo es grande.

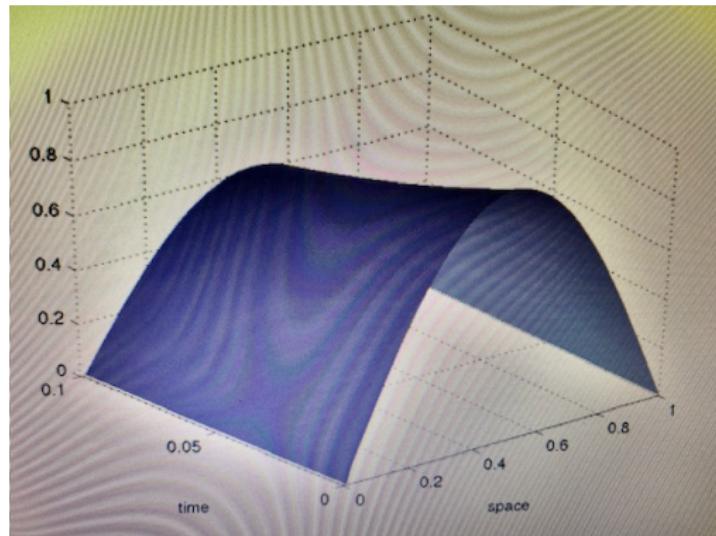
- Consideremos la ecuación

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \lambda u(t, x) \xi(t, x), \quad t > 0, x \in [0, 1].$$

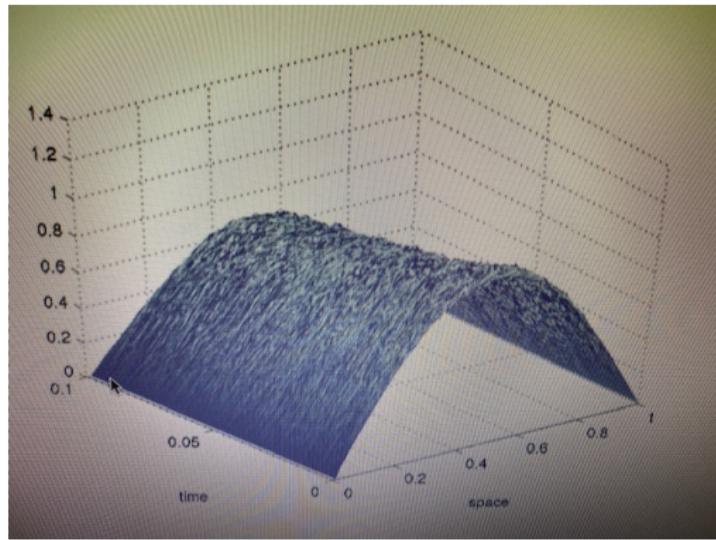
con condición inicial $u_0(x) = \sin(\pi x)$ y condiciones de Dirichlet $u(t, 0) = u(t, 1) = 0$.

- Si $\lambda = 0$ la solución es

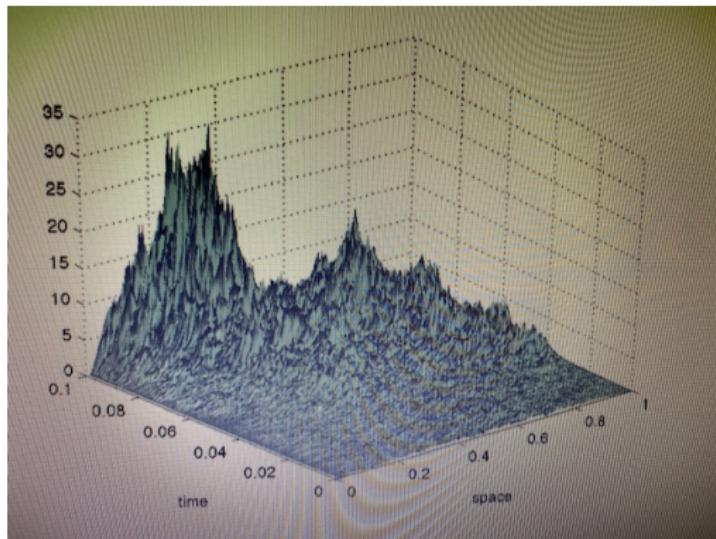
$$u(t, x) = \sin(\pi x) e^{-\pi^2 t/2} :$$



- Si $\lambda = 0.1$ el ruido es pequeño y obtenemos una perturbación del caso determinista :



- Si $\lambda = 2$ el ruido es mayor y obtenemos el valor máximo de la simulación es 30.



- Si $\lambda = 5$ la solución es muy diferente del caso determinista y vemos que el gráfico presenta cimas muy altas.

