

Poissonprozess Approximation

Seminar Einführung in die Methode von Stein

Inhaltsverzeichnis

Punktprozesse

Poissonprozesse

Abstände zwischen Punktprozessen

Wiederholung

Allgemeine Stein-Gleichung

Generator-Ansatz

Poissonprozess Approximation

Immigration-Todes Prozess

Kopplung

Approximation von Gibbsprozessen

Punktprozesse

Sei \mathcal{S} der Raum $(\mathbb{N}, \mathcal{N})$ der endlichen Zählmaße (Punktmuster) über einem kompakten metrischen Raum (W, ρ_0) . Ein Punktmuster ψ lässt sich darstellen als

$$\psi = \sum_{i=1}^n \delta_{x_i}$$

wobei und $x_1, \dots, x_n \in W$ die Punkte des Musters sind.

Ein Punktprozess ist ein zufälliges Element Ψ aus \mathcal{S} .

Poissonprozesse

Sei $W \subset \mathbb{R}^d$. Ein Poissonprozess Π_Λ mit Intensitätsmaß $\Lambda: \mathcal{B}(W) \rightarrow [0, \infty)$ ist ein Punktprozess für den gilt:

- ▶ $\Pi_\Lambda(A) \sim \text{Pois}(\Lambda(A))$ für $A \in \mathcal{B}(W)$
- ▶ $\Pi_\Lambda(A_1), \dots, \Pi_\Lambda(A_n)$ sind paarweise unabhängig für disjunkte $A_1, \dots, A_n \in \mathcal{B}(W)$

Wir schreiben π_Λ für die Verteilung von Π_Λ . Falls Λ eine Dichte λ bezüglich ν_d besitzt schreiben wir auch π_λ .

Gibbsprozesse

Ein Punktprozess Ψ auf W heißt Gibbsprozess, wenn er eine Dichte $u: \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{R}_+$ bezüglich π_1 hat und $u(\psi) = 0 \Rightarrow u(\phi) = 0$ falls $\psi \subset \phi$ erfüllt. $\beta^*: W \times \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{R}_+$ mit

$$\beta^*(x, \psi) = \frac{u(\psi + \delta_x)}{u(\psi)}$$

heißt bedingte Intensität von Ψ und erfüllt die Georgii-Nguyen-Zessin Gleichung

$$\mathbb{E} \left(\int_W h(x, \Psi - \delta_x) \Psi(dx) \right) = \int_W \mathbb{E} (h(x, \Psi) \beta^*(x, \Psi)) dx$$

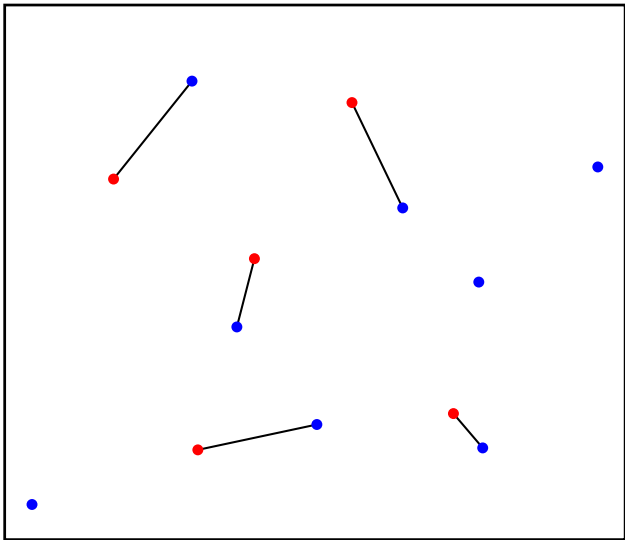
für jedes $h: W \times \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{R}_+$.

Abstände zwischen Punktmustern

Seien ψ, ϕ zwei Punktmuster aus \mathbb{N} mit Darstellungen $\psi = \sum_{i=1}^m \delta_{x_i}$, $\phi = \sum_{i=1}^n \delta_{y_i}$ und o.B.d.A $m \leq n$. Wähle $c > \text{diam}(W)$. Der Abstand zwischen ϕ und ψ wird definiert als:

$$\rho_1(\psi, \phi) = \frac{1}{n} \left(\min_{\sigma \in \Sigma_n} \sum_{i=1}^m \rho_0(x_i, y_{\sigma(i)}) + c(n - m) \right)$$

Dabei ist Σ_n die Gruppe der Permutationen auf $\{1, \dots, n\}$.



Abstände zwischen Punktprozessen

Wir definieren den Totalvariations-Abstand zwischen den Verteilungen zweier Punktprozesse Φ, Ψ über $(\mathbb{N}, \mathcal{N})$ als

$$\begin{aligned} \rho_{TV}(\mathbb{P}_\Phi, \mathbb{P}_\Psi) &= \sup_{A \in \mathcal{N}} |\mathbb{P}(\Psi \in A) - \mathbb{P}(\Phi \in A)| \\ &= \sup_{f \in \mathcal{F}_*} |\mathbb{E}f(\Psi) - \mathbb{E}f(\Phi)| \end{aligned}$$

wobei $\mathcal{F}_* = \{f: \mathbb{N} \rightarrow [0, 1], f \text{ messbar}\}$. Ersetze \mathcal{F}_* durch $\mathcal{F}_W = \{f: \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{R}, |f(\psi) - f(\phi)| \leq \rho_1(\psi, \phi) \text{ für } \phi, \psi \in \mathbb{N}\}$ oder $\mathcal{F}_{BW} = \{f \in \mathcal{F}_W, f(\mathbb{N}) \subset [0, 1]\}$, so erhält man den Wasserstein-Abstand ρ_W .

Allgemeine Stein-Gleichung

Stein-Gleichung:

$$f(x) - \int f dQ = \mathcal{A}h(x)$$

Für den Stein-Operator \mathcal{A} soll gelten:

Z_* ist gemäß Q verteilt $\Leftrightarrow \mathbb{E}\mathcal{A}h(Z_*) = 0$ für ausreichend viele Funktionen $h: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{R}$.

Generator-Ansatz

Markov-Prozess Z auf \mathcal{S} :

$$\mathbb{P}(Z(t+r) \in A | \{Z(s), s \leq t\}) = \mathbb{P}(Z(t+r) \in A | Z(t))$$

für jedes $A \in \mathcal{S}$ und $t \geq 0$.

Stationäre Anfangsverteilung Q :

$$\int \mathbb{P}(Z(r) \in A | Z(0) = x) Q(dx) = Q(A)$$

D.h. falls $Z(0) \sim Q$ verteilt ist, dann ist auch $Z(t) \sim Q$ für jedes t .

Generator-Ansatz

Infinitesimaler Generator \mathcal{G} :

$$\begin{aligned}\mathcal{G}h(x) &= \frac{d}{dt} [\mathbb{E}(h(Z(t)) | Z(0) = x)]|_{t=0} \\ &= \lim_{t \rightarrow 0} \frac{1}{t} [\mathbb{E}(h(Z(t)) | Z(0) = x) - h(x)]\end{aligned}$$

Wobei $\text{dom}(\mathcal{G})$ diejenigen $h: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{R}$ umfasst, für die obiger Grenzwert existiert.

Generator-Ansatz

Q ist stationäre Verteilung von Z genau dann, wenn

$$\int gh dQ = 0$$

für ausreichend viele $h: S \rightarrow \mathbb{R}$.

Sei Z_x ein Markov-Prozess mit $Z_x(0) = x$ fast sicher, \mathcal{G} der Generator und Q die stationäre Verteilung. Außerdem sei die Abbildung $t \mapsto \mathbb{E}f(Z_x(t))$ stetig und $h_f: \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{R}$ mit

$$h_f(x) = - \int_0^\infty \mathbb{E}f(Z_x(t)) - \mathbb{E}(f(Z_*)) dt$$

wobei $Z_* \sim Q$ sei wohldefiniert.

Dann löst h_f die Stein-Gleichung

$$f(x) - \int f dQ = \mathcal{G}h(x)$$

Immigration-Todes Prozess

Ein räumlicher Immigrations-Todes Prozess auf W mit Immigrationsmaß Λ mit Dichte λ und Pro-Kopf-Todesrate 1 hat den Generator

$$\mathcal{A}h(\psi) = \int_W h(\psi + \delta_x) - h(\psi) \Lambda(dx) + \int_W h(\psi - \delta_x) - h(\psi) \psi(dx)$$

und die stationäre Verteilung π_λ , da $\mathbb{E}\mathcal{A}h(\Pi_\Lambda) = 0$.

Immigrations-Todes Prozess

Für einen I-T Prozess $Z_\psi(t)$ gestartet bei $\psi = \sum_{i=1}^n \delta_{x_i}$ gilt

$$Z_\psi(t) \stackrel{D}{=} Z_\emptyset(t) + D_\psi(t),$$

wobei

- ▶ $Z_\emptyset(t)$: I-T Prozess gestartet bei \emptyset
- ▶ $D_\psi(t)$: reiner Todesprozess gestartet bei ψ , unabhängig von $Z_\emptyset(t)$

$Z_\emptyset(t)$ ist ein Poissonprozess mit Intensitätsmaß $(1 - e^{-t})\Lambda$ und $D_\psi(t) = \sum_{i=1}^n \mathbf{1}\{U_i > t\} \delta_{x_i}$ mit U_1, \dots, U_n iid. standard-exponentialverteilt.

Kopplungsstrategie

Seien $\psi = \sum_{i=1}^n \delta_{x_i}$, $\phi = \sum_{j=1}^m \delta_{y_j}$, $\chi = \sum_{k=1}^l \delta_{z_k} \in \mathbb{N}$ so dass ϕ , χ keine gemeinsamen Punkte haben. Seien

- ▶ $Z_{\psi+\phi}(t) = Z_{\psi}(t) + \sum_{j=1}^m \mathbf{1}\{V_j > t\} \delta_{y_j}$
- ▶ $Z_{\psi+\chi}(t) = Z_{\psi}(t) + \sum_{k=1}^l \mathbf{1}\{W_k > t\} \delta_{z_k}$

I-T Prozesse wobei V_j, W_k iid. standard-exponentialverteilt. Dann ist ihre Kopplungszeit

$$\tau_{\psi+\phi, \psi+\chi} = \inf \{t > 0, Z_{\psi+\phi}(t) = Z_{\psi+\chi}(t)\}$$

unabhängig von Z_{ψ} und hat Verteilungsfunktion $F(t) = (1 - e^{-t})^{m+l}$ für $t > 0$.

Lösung der Steingleichung

Sei \mathcal{A} der Generator des I-T Prozesses und $f: \mathbb{N} \rightarrow \mathbb{R}$ beschränkt und messbar. Dann löst

$$h_f(\psi) = - \int_0^\infty \mathbb{E}f(Z_\psi(t)) - \mathbb{E}f(\Pi) dt$$

die Stein-Gleichung

$$f(\psi) - \mathbb{E}f(\Pi) = \mathcal{A}h(\psi)$$

Oberschranke für Δh_f

Es gilt

$$\begin{aligned} \Delta h_f &= \sup_{\psi \in \mathbb{N}, x \in W} |h_f(\psi + \delta_x) - h_f(\psi)| \\ &\leq \begin{cases} 1 & \text{wenn } f \in \mathcal{F}_* \\ \min \left\{ 1, \frac{\log(|\Lambda| + \gamma + e^{-|\Lambda|}/|\Lambda|)}{|\Lambda|} \right\} & \text{wenn } f \in \mathcal{F}_W \end{cases} \end{aligned}$$

wobei γ die Euler-Mascheroni-Konstante ist

Approximation von Gibbsprozessen

Sei Ψ ein Gibbsprozess mit bedingter Intensität β^* und Λ ein endliches Maß auf W mit Dichte λ . Dann gilt:

$$\rho(\mathbb{P}_\Psi, \pi_\Lambda) \leq \Delta h_f \int_W \mathbb{E} |\beta^*(x, \Psi) - \lambda(x)| dx$$