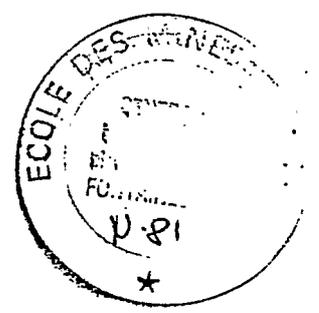


NOTE GEOSTATISTIQUE N° 87



PROCESSUS A RENOUVELLEMENT MARKOVIEEN

Introduction	1
Critère de l'effet de fuite	4
Processus de Markov associé	6
Calcul de la probabilité de transition P_h	7
Calcul de la résolvante $R_\lambda(o)$	8
Existence de la probabilité stationnaire p	11
Reconstitution de la loi spatiale	13
Covariance	14
Covariance conditionnelle	15
Cycles et temps d'atteinte	16

NOTE GEOSTATISTIQUE N° 87

PROCESSUS A RENOUVELLEMENTS MARKOVIENS

Introduction

Après avoir étudié dans la note 86 le cas particulier où le processus ne prend que deux états, nous allons maintenant esquisser la théorie générale des renouvellements markoviens (dans le cas stationnaire).

Rappelons la définition. On se donne un espace Ω d'états, muni d'une σ -algèbre \mathcal{A} , et une probabilité de transition $\pi(\omega, \ell; d\omega', d\ell')$ sur l'espace produit $\Omega \times \mathbb{R}_+$ muni de la σ -algèbre $\mathcal{A} \otimes \mathcal{B}$ (\mathcal{B} , famille des boréliens de \mathbb{R}_+). On définit ainsi une chaîne de Markov $(\omega_n, L_n)_{n \in \mathbb{N}}$ à temps discret, à valeurs dans $\Omega \times \mathbb{R}_+$. A cette chaîne, nous allons faire correspondre un processus stochastique $\omega(t)$ à temps $t \geq 0$ continu et à valeurs dans Ω construit de la manière suivante :

~ On choisit un état initial (ω_0, L_0) et une longueur $T_0 \leq L_0$ (par la suite on probabilisera cet état initial : conditionnellement en (ω_0, L_0) , T_0 aura une densité uniforme sur le segment $(0, L_0)$ et (ω_0, L_0) sera tiré au sort selon une loi $P(d\omega, dl)$ que nous préciserons)-

~ On pose $\omega(t) = \omega_0$ sur l'intervalle $(0, T_0)$, et, $\omega(t) = \omega_n$ sur l'intervalle $(T_0 + L_1 + \dots + L_{n-1}, T_0 + L_1 + \dots + L_n)$.

Autrement dit, on construit $\omega(t)$ en mettant bout à bout des segments de longueur T_0, L_1, L_2, \dots et en posant $\omega(t) = \omega_n$ sur le $n^{\text{ième}}$ segment.

Cette définition n'est suffisante que si l'on a presque sûrement $T_0 + L_1 + L_2 + \dots = \infty$. Dans le cas contraire, soit $T_1 = T_0 + \sum_1 L_n$ l'instant où se produit l'effet de fuite : on doit compléter la définition, en admettant par exemple que T_1 est l'origine d'un segment (ω, L) choisi, selon une loi donnée, [par exemple $\omega(d\omega, dl)$] à partir duquel le processus peut se poursuivre jusqu'à un nouvel effet de fuite en $T_1 + T_2$ etc... On notera que les T_1, T_2, \dots constituent un processus de renouvellement.

Le problème qu'il s'agit d'étudier est le suivant :

1°: est-il possible de choisir la loi initiale de manière à rendre stationnaire le processus $\omega(t)$? [on pourrait, plus généralement, partir d'un état initial quelconque et étudier les propriétés ergodiques de $\omega(t)$, mais nous ne suivrons pas cette voie plus difficile].

2°: dans l'affirmative, reconstituer la loi temporelle, (stationnaire) de $\omega(t)$, à partir de la probabilité de transition Π . Il est clair que le problème n'est soluble que si la probabilité de transition Π vérifie des conditions convenables d'ergodicité. Nous nous limiterons au cas où il existe une probabilité stationnaire ω sur $\Omega \times \mathbb{R}_+$, c'est-à-dire vérifiant $\omega\Pi = \omega$ ou, explicitement

$$(1) \quad \int_{\Omega} \int_0^{\infty} \varpi(d\omega, d\ell) \Pi(\omega, \ell; A, B) = \varpi(A, B)$$

$$(A \in \mathcal{A}, B \in \mathcal{B})$$

Cette condition n'est pas suffisante. Il faut supposer, de plus, que l'espérance m de la longueur d'un segment (L, ω) est intégrable pour la probabilité $\varpi(d\ell, d\omega)$. Plus précisément, posons :

$$\varpi(d\omega) = \varpi(d\omega, R_+)$$

(probabilité à priori de l'état ω pour la loi ϖ), et soit $F_{\omega}(d\ell)$ une (version de) la loi conditionnelle de L en ω :

$$\varpi(d\omega, d\ell) = \varpi(d\omega) F_{\omega}(d\ell)$$

Nous dirons que $F_{\omega}(d\ell)$ est la granulométrie (en nombre) de la composante ω , et nous désignerons par $m(\omega)$ l'espérance conditionnelle de L en ω (traversée moyenne, en nombre, de la composante ω) :

$$m(\omega) = \int_0^{\infty} \ell F_{\omega}(d\ell)$$

La condition supplémentaire dont nous avons besoin est :

$$(2) \quad m = \int_{\Omega} m(\omega) \varpi(d\omega) < \infty$$

Dans les discussions qui suivent, nous supposerons, en général, qu'il n'y a pas effet de fuite, autrement dit que $P(L_1 + L_2 + \dots < \infty) = 0$ quel que soit l'état initial (ω_0, ℓ_0) , donc aussi quelle que soit la loi de probabilité initiale choisie pour cet état. Donnons une condition nécessaire et suffisante pour qu'il en soit ainsi.

Critère de l'effet de fuite - Considérons la chaîne de Markov (ω_n, L_n) définie par sa probabilité de transition π , et un temps T_λ aléatoire (positif), de loi $e^{-\lambda t}$, indépendant des (ω_n, L_n) . Soit (ω_0, L_0) l'état initial de la chaîne. on a :

$$P(L_1 < T_\lambda) = E [e^{-\lambda L_1}] = \int_{\Omega} \int_0^{\infty} \pi(\omega_0, L_0; d\omega, dL_1) e^{-\lambda L_1}$$

$$P(L_1 + L_2 + \dots + L_n < T_\lambda) = E [e^{-\lambda(L_1 + \dots + L_n)}] = \int_{\Omega} \int_0^{\infty} \pi(\omega_0, L_0; d\omega_1, dL_1) e^{-\lambda L_1} \int \dots \int \pi(\omega_{n-1}, L_{n-1}; d\omega_{n-1}, dL_{n-1}) e^{-\lambda L_{n-1}}$$

Désignons par π_λ le noyau sous-markovien défini par :

$$\pi_\lambda(\omega_0, L_0; d\omega_1, dL_1) = e^{-\lambda L_1} \pi(\omega_0, L_0; d\omega_1, dL_1)$$

Ce qui précède s'écrit :

$$(3) \quad E [e^{-\lambda(L_1 + \dots + L_n)} | \omega_0, L_0] = \pi_\lambda^n 1$$

Posons $\pi_\lambda^\infty 1 = \lim_{n \rightarrow \infty} \pi_\lambda^n 1$ (c'est une fonction de ω_0, L_0)

et $Z_1 = \sum_{n=1}^{\infty} L_n$ (premier point d'accumulation). En raison de la continuité monotone de l'espérance, on a :

$$E (e^{-\lambda Z_1} | \omega_0, L_0) = \pi_\lambda^\infty 1$$

$\pi_\lambda^\infty 1$ est la transformée de Laplace de Z_1 . Ainsi $Z_1 = \infty$ p. 1 lorsque l'état initial est (ω_0, L_0) si et seulement si la fonction $\pi_\lambda^\infty 1$ est nulle en (ω_0, L_0) . Si $\mu(d\omega_0, dL_0)$ est la loi initiale, on a $Z_1 = \infty$ p. 1 pour μ si et seulement si

$$\mu \pi_\lambda^\infty 1 = 0$$

Conséquence - Considérons l'équation

$$f(\omega, \ell) = g(\omega, \ell) + \int_{\Omega} \int_0^{\infty} \pi(\omega, \ell; d\omega', d\ell') e^{-\lambda \ell'} f(\omega', \ell')$$

c'est-à-dire

$$(4) \quad f = g + \pi_{\lambda} f$$

Toute solution f de cette équation intégrale vérifie aussi la relation

$$f = g + \pi_{\lambda} g + \dots + \pi_{\lambda}^n g + \pi_{\lambda}^{n+1} f$$

En l'absence d'effet de fuite (c'est-à-dire pour $\pi_{\lambda}^n \downarrow 0$) on a aussi $\pi_{\lambda}^n f \downarrow 0$ pour toute fonction bornée. Autrement dit, toute solution bornée de (4) est de la forme :

$$(4') \quad f = \sum_{n=0}^{\infty} \pi_{\lambda}^n g$$

Inversement, si cette série converge, elle constitue effectivement une solution de (4) - Autrement dit, en l'absence d'effet de fuite, il existe au plus une solution bornée de (4); cette solution existe, et coïncide avec la série (4') si et seulement si cette série est convergente et bornée.

Cette propriété caractérise l'absence d'effet de fuite. Si, en effet, (4) admet au plus une solution bornée, l'équation sans second membre $f = \pi_{\lambda} f$ n'admet pas de solution bornée non nulle. Mais $\pi_{\lambda}^{\infty} 1$ est une fonction invariante par π_{λ} , donc on a $\pi_{\lambda}^{\infty} 1 = 0$ et il n'y a pas d'effet de fuite.

PROCESSUS DE MARKOV ASSOCIE -

Donnons- nous un état initial (ω_0, ℓ_0) et une valeur y_0 du premier segment T_0 , et construisons le processus $\omega(x)$ ($x \geq 0$) comme ci-dessus. A tout point $x \geq 0$ associons trois variables aléatoires : $\omega(x)$ lui-même, L_x , longueur du segment $\omega(x)$ auquel x appartient, $Y_x \leq L_x$, longueur comprise entre l'extrémité de ce segment et le point x (temps d'attente du prochain changement d'état. Par construction, $(\omega(x), Y_x, L_x)$ $x > 0$ est un processus de Markov à temps continu, vérifiant :

$$P \left[\omega(x') = \omega(x), L_{x'} = L_x, Y_{x'} = Y_x + x - x' \quad \forall x' \in (x, x + Y_x) \mid \omega_x, Y_x, L_x \right] = 1,$$

et $P(Y_x \leq L_x \mid \omega_0, Y_0, L_0) = 1$

et admettant une probabilité de transition stationnaire que nous noterons

$$P_h(\omega, y, l; A, \Delta, \Delta') = P \left(\omega_{x+h} \in A, Y_{x+h} \in \Delta, L_{x+h} \in \Delta' \mid \dots \mid \omega_x = \omega, Y_x = y, L_x = l \right)$$

Il suffit de considérer des événements de la forme $A \times \Delta \times \Delta'$ dans $\mathcal{A} \otimes \mathcal{B} \otimes \mathcal{B}'$, avec $A \in \mathcal{A}, \Delta \in \mathcal{B}, \Delta' \in \mathcal{B}'$. On peut même se limiter au cas où $\Delta = (0, a)$ et $\Delta' = (0, b)$ sont des intervalles, avec $a \leq b$. Lorsque Δ et Δ' sont de cette forme, nous écrirons :

$$P_h(\omega, y, l; A, a, b)$$

Proposons-nous les deux tâches suivantes :

- 1°/ Calculer la probabilité de transition P_h du processus markovien, associé à la chaîne de Markov (ω_n, l_n) , définie par π -

2°/ Montrer qu'il existe une probabilité (nécessairement unique) $p(d\omega, dy, dl)$ stationnaire pour P_h (vérifiant $P_h = p$)

Avec cette loi initiale p , la fonction aléatoire (ω_x, Y_x, L_x) sera stationnaire, donc aussi la fonction aléatoire ω_x elle-même. Il sera d'autre part aisé de reconstituer la loi spatiale de (ω_x, Y_x, L_x) et à fortiori celle de ω_x à partir de p et de P_h . Nous supposerons essentiellement que la chaîne (ω_n, L_n) vérifie les conditions (1) et (2) et la condition $\lim_{n \rightarrow \infty} \pi_{\lambda}^n 1 = 0$ exprimant qu'il n'y a p.s. pas effet de fuite pour tout état initial (ω_0, ℓ_0) -

CALCUL DE LA PROBABILITE DE TRANSITION P_h

Notons d'abord la relation suivante, qui résulte de la manière même dont nous avons construit le processus associé :

$$(5) \quad P_x(\omega_0, y_0, \ell_0; A, a, b) = P_{x-y_0}(\omega_0, 0, \ell_0; A, a, b) \quad (x \geq y_0)$$

Pour $0 \leq x < y_0$, cette relation est remplacée par

$$(5') \quad P_x(\omega_0, y_0, \ell_0; A, a, b) = 1 \quad (\omega_0 \in A, x < y_0 < a+x, \ell_0 < b)$$

Nous noterons $1(\omega_0, y_0, \ell_0; A, a, b)$ ou simplement $1(\omega_0, y_0, \ell_0)$ cette dernière fonction.

Il suffit donc de calculer P_x dans le cas $y_0 = 0$. Il est équivalent de travailler sur P_x ou sur la résolvante R_{λ} associée au demi-groupe P_x , qui est le noyau défini par :

$$(6) \quad R_{\lambda}(\omega_0, y_0, \ell_0; A, a, b) = \int_0^{\infty} e^{-\lambda x} P_x(\omega_0, y_0, \ell_0; A, a, b) dx$$

Fixons $\omega_0, \ell_0, A, a, b$, et sous-entendons ces variables. Les relations (5) et (5') permettent d'exprimer $R_\lambda(y_0)$ à partir de $R_\lambda(0)$. On a, en effet :

$$R_\lambda(y_0) = \int_0^{y_0} 1(\omega_0, y_0, \ell_0) e^{-\lambda x} dx + \int_{y_0}^{\infty} e^{-\lambda x} P_{x-y_0}(\omega_0, 0, \ell_0; A, a, b) dx$$

La deuxième intégrale vaut $e^{-\lambda y_0} R_\lambda(0)$. Calculons la première, en tenant compte de la définition de $1(\omega_0, y_0, \ell_0)$:

$$\int_0^{y_0} e^{-\lambda x} 1(\omega_0, y_0, \ell_0) dx = \frac{1(\omega_0, \ell_0) y_0}{(y_0 - a)^+} e^{-\lambda x} = \frac{e^{-\lambda(y_0 - a)^+} - e^{-\lambda y_0}}{\lambda} 1(\omega_0, \ell_0)$$

avec $(y_0 - a)^+ = \text{Sup}(0, (y_0 - a))$ - On trouve ainsi :

$$(7) \quad R_\lambda(y_0) = \begin{cases} e^{-\lambda y_0} R_\lambda(0) + \frac{1 - e^{-\lambda y_0}}{\lambda} 1(\omega_0, \ell_0) & \text{pour } y_0 < a \\ e^{-\lambda y_0} R_\lambda(0) + e^{-\lambda y_0} \frac{e^{\lambda a} - 1}{\lambda} 1(\omega_0, \ell_0) & \text{pour } y_0 \geq a \end{cases}$$

Calculons donc la résolvante $R_\lambda(0)$ pour $y_0 = 0$. Nous allons, pour cela, former en premier lieu une équation intégrale que doit vérifier $P_x(\omega_0, 0, \ell_0; A, a, b)$. La propriété de Markov donne aussitôt

$$P_x(\omega_0, 0, \ell_0; -) = \int_{\Omega} \int_0^{\infty} \pi(\omega_0, \ell_0; d\omega_1, d\ell_1) P_x(\omega_1, \ell_1, \ell_1; -)$$

Remplaçons sous le signe d'intégration la fonction P_x par son expression (5) - (5') - Il vient :

$$P_x(\omega_0, 0, \ell_0) = \int_{\Omega} \int_0^x \pi(\omega_0, \ell_0; d\omega, d\ell_1) P_{x-\ell_1}(\omega_1, 0, \ell_1) \\ + \int_A \int_x^{\text{Inf}[(a+x), b]} \pi(\omega_0, \ell_0; d\omega_1, d\ell_1)$$

pour $x < b$, le premier terme du second membre subsistant seul si $x \geq b$.

Multiplions par $e^{-\lambda x}$ et intégrons en x . Au premier membre apparaît la résolvante $R_\lambda(0)$. Au deuxième membre, le premier terme donne

$$\int_{\Omega} \int_0^{\infty} \pi(\omega_0, \ell_0; d\omega_1, d\ell_1) e^{-\lambda \ell_1} R_\lambda(\omega_1, 0, \ell_1) = \pi_\lambda R_\lambda(0)$$

Evaluons le second terme, qui est :

$$\int_0^b e^{-\lambda x} dx \int_x^{\text{Inf}[(a+x), b]} \pi(\omega_0, \ell_0; A, d\ell_1) = \\ \int_0^b \pi(\omega_0, \ell_0; A, d\ell) \int_{(\ell-a)^+}^{\ell} e^{-\lambda x} dx \\ = \int_0^b \frac{e^{-\lambda(\ell-a)^+} - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \pi(\omega_0, \ell_0, A, d\ell)$$

Nous avons donc montré que la fonction $R_\lambda(\omega_0, 0, \ell_0; A, a, b)$, considérée comme une fonction $R_\lambda(0)$ des deux variables ω_0 et ℓ_0

vérifie l'équation intégrale du type (4) :

$$(8) \quad R_\lambda(0) = g + \pi_\lambda R_\lambda(0)$$

avec

$$(8') \quad g(\omega_0, \ell_0) = \int_0^b \frac{e^{-\lambda(\ell-a)^+} - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \pi(\omega_0, \ell_0; A, d\ell)$$

Montrons que la fonction [positive] g est bornée. On a, en effet :

$$g(\omega_0, \ell_0) \leq \int_0^\infty \frac{1 - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \Pi(a_0, \ell_0; A, d\ell) \leq \int_\Omega \int_0^\infty \frac{1 - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \pi(\omega_0, \ell_0, d\omega, d\ell)$$

c'est-à-dire :

$$g \leq (I - \pi_\lambda) \frac{1}{\lambda}$$

(I, opérateur unité), avec d'ailleurs l'égalité si $A = \Omega$, $a = b = \infty$, et g est borné, puisque $\pi_\lambda 1 \leq 1$. La série à termes positifs $\sum \pi_\lambda^n g$ est alors convergente et bornée. Elle est, en effet, majorée par $\sum_{n=0}^\infty \pi_\lambda^n (I - \pi_\lambda) \frac{1}{\lambda}$ et l'on a :

$$\sum_{n=0}^N \pi_\lambda^n (I - \pi_\lambda) \frac{1}{\lambda} = \frac{1}{\lambda} - \pi_\lambda^{N+1} \frac{1}{\lambda} \leq \frac{1}{\lambda}$$

Comme il n'y a pas effet de fuite, on a d'ailleurs :

$$\sum_{n=0}^\infty \pi_\lambda^n (I - \pi_\lambda) \frac{1}{\lambda} = \frac{1}{\lambda}$$

et l'unique solution bornée de (8) est la fonction :

$$R_\lambda(o) = \sum_{n=0}^\infty \pi_\lambda^n g$$

On a donc $R_\lambda(o) \leq \frac{1}{\lambda}$, et même $R_\lambda(o) = \frac{1}{\lambda}$ dans le cas particulier $A = \Omega$, $a = b = \infty$ (puisque, dans ce cas, $g = (I - \pi_\lambda)$, : $\lambda R_\lambda(o)$ est un noyau markovien comme il se doit (s'il y avait effet de fuite, $\lambda R_\lambda(o)$ serait seulement sous-markovien, et la solution précédente correspondrait seulement au processus arrêté au premier point d'accumulation).

EXISTENCE DE LA PROBABILITE STATIONNAIRE p

Pour des raisons intuitivement évidentes (remplacement des granulométries en nombre par les granulométries en longueur), la probabilité stationnaire pour P_x ($p P_x = p$), si elle existe, doit admettre l'expression

$$(9) \quad p(d\omega, dy, d\ell) = \frac{1}{\int m(\omega) \varpi(d\omega)} \varpi(d\omega, d\ell) dy \quad (0 \leq y \leq \ell)$$

(avec $\varpi = \varpi \pi$)

En effet, indépendamment de ω , un point x quelconque doit avoir une probabilité proportionnelle à $\int \varpi(\Omega, d\ell)$ de tomber dans un segment de longueur ℓ ; de plus, x occupe alors une position quelconque sur ce segment, ce qui revient à dire que Y est uniformément répartie sur $(0, \ell)$, d'où un poids de la forme $\ell \varpi(d\omega, d\ell) \frac{dy}{\ell} = \varpi(d\omega, d\ell) dy \quad (0 \leq y \leq \ell)$

Montrons $p P_x = p$ pour tout x , ou, ce qui revient au même, $p R_\lambda = p$ pour tout $\lambda > 0$. En posant $m = \int m(\omega) \varpi(d\omega)$, il faut donc établir la relation :

$$(10) \quad \frac{\lambda}{m} \int_{\Omega} \int_0^{\infty} \varpi(d\omega, d\ell) \int_0^{\ell} dy R_\lambda(\omega, y, \ell; A, a, b) = p(A, a, b)$$

avec

$$(10') \quad p(A, a, b) = \int_A \int_0^b \text{Inf}(a, \ell) \frac{\varpi(d\omega, d\ell)}{m}$$

Pour évaluer le premier membre de (10), partons de (7), soit :

$$R_\lambda(y_0) = e^{-\lambda y_0} R_\lambda(0) + 1(A,b) \frac{e^{-\lambda(y_0-a)^+} - e^{-\lambda y_0}}{\lambda}$$

et intégrons d'abord en y_0 : il vient aussitôt :

$$(11) \int_0^\ell R_\lambda(y_0) dy_0 = \frac{1-e^{-\lambda\ell}}{\lambda} R_\lambda(0) - \frac{h}{\lambda} + \frac{1(A,b)}{\lambda} \text{Inf}(a, \ell)$$

avec

$$h(\omega, \ell) = 1(A,b) \frac{e^{-\lambda(\ell-a)^+} - e^{-\lambda\ell}}{\lambda}$$

D'après (8') cette fonction h vérifie :

$$(8'') \quad g = \pi h$$

et la relation (8) peut s'écrire :

$$R_\lambda(0) = g + \pi_\lambda R_\lambda(0) = \pi [h + e^{-\lambda\ell} R_\lambda(0)]$$

Ainsi, nous avons :

$$(1 - e^{-\lambda\ell}) R_\lambda(0) - h = (\pi - 1) [h + e^{-\lambda\ell} R_\lambda(0)]$$

De $\omega\pi = \omega$, résulte que l'intégrale de cette expression pour la mesure $\omega(d\omega, d\ell)$ est nulle. En intégrant (11), il vient donc, compte tenu de (10') :

$$\frac{\lambda}{m} \int_\Omega \int_0^\infty \omega(d\omega, d\ell) \int_0^\ell R_\lambda(y_0) dy_0 = \frac{1}{m} \int_A \int_0^b \text{Inf}(a, b) = p(A, a, b)$$

ce qui achève de démontrer la relation (10)

RECONSTITUTION DE LA LOI SPATIALE

Connaissant le demi-groupe P_x et la probabilité stationnaire p , on reconstitue sans peine la loi spatiale (invariante par translation) de $(\omega_x, L_x Y_x)$, et par suite aussi celle de (ω_x) qui en est un cas particulier. Soient $x_0 \leq x_1 \leq \dots \leq x_n$ $n+1$ points rangés par ordre croissant, et $h_k = x_k - x_{k-1} \geq 0$ ($k = 1, 2, \dots, n$), et B_0, B_1, \dots, B_n n évènements de $\mathcal{A} \otimes \mathcal{B} \otimes \mathcal{B}$. Posons :

$$P_{B,h} = P_h I_B$$

où le noyau I_B est l'opérateur de multiplication par l'indicatrice 1_B de B . Explicitement :

$$P_{B,h} \varphi = \int_B P_h(\omega, y, \ell; d\omega', dy', d\ell') \varphi(\omega', y', \ell')$$

pour les fonctions φ mesurables définies sur $\Omega \times \mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}_+$ - Posons de même $p_B = p I_B$. On a alors (avec $e_k = (\omega_k, x_k, L_k)$)

$$P(e_0 \in B_0, e_1 \in B_1, \dots, e_n \in B_n) = p_{B_0} P_{B_1, h_1} P_{B_2, h_2} \dots P_{B_n, h_n} 1$$

En particulier, si les B_k sont de la forme :

$$B_k = A_k \times \mathbb{R}_+ \times \mathbb{R}_x$$

on obtient la loi spatiale $P(\omega_{x_0} \in A_0, \dots, \omega_{x_n} \in A_n)$ de la fonction aléatoire stationnaire (ω_x) -

Examinons les cas particuliers où il y a un seul ou deux points d'appui. Pour un seul point d'appui, on a $P(e \in B) = p(B)$ par définition. Pour ω_x , on trouve :

$$p(A) = P(\omega_x \in A) = \frac{1}{m} \int_A \int_0^\infty \omega(d\omega, d\ell) \int_0^\ell dy$$

soit, explicitement :

$$(12) \quad p(A) = \frac{\int_A m(\omega) \omega(d\omega)}{\int_\Omega m(\omega) \omega(d\omega)}$$

(on rappelle les définitions : la granulométrie conditionnelle en nombre $F_\omega(d\ell)$ et la mesure-nombre spécifique $\omega(d\omega)$ sont données par $\omega(d\omega, d\ell) = \omega(d\omega) F_\omega(d\ell)$, $\omega(d\omega) = \omega(d\omega, R_+)$. On pose ensuite (traversée moyenne en nombre de l'état ω) :

$$m(\omega) = \int_0^\infty \ell F_\omega(d\ell)$$

La Covariance - Pour $A \in \mathcal{Q}$ et $A' \in \mathcal{Q}$, posons :

$$C_{A,A'}(h) = P(\omega_x \in A, \omega_{x+h} \in A')$$

(pour h fixé, $C_{A,A'}(h)$ définit une mesure sur $\Omega \times \Omega$) - On trouve

$$(13) \quad C_{A,A'}(h) = \int_A \int_0^\infty \frac{\ell \omega(d\omega, d\ell)}{m} \int_0^\ell \frac{dy}{\ell} \int_{A'} \int_0^\infty \int_0^\infty P_h(\omega, y, \ell; d\omega', dy', d\ell')$$

et la transformée de Laplace $\chi_{A,A'}(2)$ de $C_{A,A'}(h)$ est :

$$(13 \text{ bis}) \quad \chi_{A,A'}(\lambda) = \int_A \int_0^\infty \frac{\ell \omega(d\omega, d\ell)}{m} \int_0^\ell \frac{dy}{\ell} \iiint_{A'} R_\lambda(\omega, y, \ell; d\omega', dy', d\ell')$$

Il est commode d'introduire la probabilité conditionnelle :

$$C_{A'}(\omega_0, y_0, \ell_0; h) = P(\omega_{x+h} \in A' | \omega_0, y_0, \ell_0)$$

dont l'expression se déduit aussitôt de (13), ainsi que sa transformée de Laplace (en h) $\chi_{A'}$, donnée par :

$$\chi_{A'}(\omega_0, y_0, \ell_0; \lambda) = \int_{A'} \int_0^\infty \int_0^\infty R_\lambda(\omega_0, y_0, \ell_0; d\omega', dy', d\ell')$$

(ou $R_\lambda(\omega_0, y_0, \ell_0; A', a, b)$ avec $a = b \cong \infty$ selon les notations du paragraphe précédent.)

Nous appellerons covariance conditionnelle $H_{A'}$, la fonction obtenue en faisant $y_0 = 0$ dans $C_{A'}$:

$$H_{A'}(\omega_0, \ell_0; h) = C_{A'}(\omega_0, 0, \ell_0; h)$$

C'est la probabilité conditionnelle d'avoir $\omega_{x+h} \in A'$ lorsque x est l'extrémité droite d'un segment ω_0 de longueur ℓ_0 . Soit $\eta_{A'}$, la transformée de Laplace (en h) de $H_{A'}$. - On a :

$$\eta_{A'}(\omega_0, \ell_0; \lambda) = R_\lambda(\omega_0, 0, \ell_0; A', \infty, \infty)$$

D'après (8) et (8'), $\eta_{A'}$ est l'unique solution bornée de l'équation intégrale :

$$(14) \quad \eta_{A'} = \pi_\lambda \eta_{A'} + \pi \left(1_{A'} \frac{1 - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \right)$$

($1_{A'}$ désignant l'indicatrice de A'), soit :

$$(14 \text{ bis}) \quad \eta_{A'} = \sum_{n=0}^{\infty} \pi_\lambda^n \pi \left(1_{A'} \frac{1 - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \right)$$

La relation (7) (avec $A = A'$, $a = b = \infty$) permet de déduire $\chi_{A'}$ de $\eta_{A'}$, soit

$$(14 \text{ ter}) \quad \chi_{A'}(\omega_0, y_0, \ell_0; \lambda) = e^{-\lambda y_0} \eta_{A'}(\omega_0, \ell_0; \lambda) + 1_{A'} \frac{1 - e^{-\lambda y_0}}{\lambda}$$

Intégrons en y de 0 à ℓ_0 :

$$\int_0^{\ell_0} \chi_{A'} dy = \frac{1 - e^{-\lambda \ell_0}}{\lambda} \eta_{A'} - 1_{A'} \frac{1 - e^{-\lambda \ell_0}}{\lambda^2} + \ell_0 \frac{1_{A'}}{\lambda}$$

Selon un calcul déjà fait, on trouve :

$$\int_0^{\ell_0} \chi_{A'} dy = \frac{1}{\lambda} (\pi - I) \left[e^{-\lambda \ell_0} \eta_{A'} + 1_{A'} \frac{1 - e^{-\lambda \ell_0}}{\lambda} \right] + \frac{\ell_0}{\lambda} 1_{A'}$$

Selon (13) bis, on obtient $\chi_{A, A'}(\lambda)$ en intégrant cette expression

selon la mesure $\frac{1}{m} 1_A(\omega) \varpi(d\omega, d\ell) = \frac{1}{m} \varpi_A = \frac{1}{m} (\varpi - \varpi_{A^c})$.

Comme $\varpi(\pi - I) = 0$, et $\frac{1}{m} \varpi(1_A 1_{A'}, \ell) = p(A \cap A')$, il vient :

$$\chi_{A, A'}(\lambda) = \frac{1}{\lambda} p(A \cap A') - \frac{1}{\lambda} \varpi_{A^c} (\pi - I) \left[e^{-\lambda \ell} \eta_{A'} + 1_{A'} \frac{1 - e^{-\lambda \ell}}{\lambda} \right]$$

Cycles et temps d'atteinte

Si $A \in \mathcal{A}$ est un évènement dans Ω , la fonction $1_A(\omega_x)$ ($= 0$ si $\omega_x \in A^c$ et 1 si $\omega_x \in A$) est une fonction aléatoire en tout ou rien, stationnaire (mais non markovienne). Nous avons déterminé ci-dessus sa covariance. Proposons-nous de déterminer ses granulo-métries en nombre (par exemple).

Nous poserons $\pi_A = \pi I_A$ et $\pi_{\lambda, A} = \pi_{\lambda} I_A$ - Ces noyaux admettent des interprétations probabilistes simples.

$\pi_A(B) = \pi(A \cap B)$ est la probabilité (conditionnelle) pour que l'état (ω_1, L_1) succédant à (ω_0, L_0) vérifie $\omega_1 \in A$ et $(\omega_1, L_1) \in B$. De même, $\pi_{\lambda, A}(B) = \pi_{\lambda}(A \cap B)$ est la transformée de Laplace $E(e^{-\lambda Z})$ de la variable Z égale à L_1 ou à l'infini selon que $\omega_1 \in A$ et $(\omega_1, L_1) \in B$ ou non.

De même $\pi_A \pi_{A^c}$ et $\pi_{\lambda, A} \pi_{A^c}$ admettent les interprétations suivantes :

$\pi_A \pi_{A^c}(B)$ est la probabilité (conditionnelle en ω_0, L_0) d'avoir $\omega_1 \in A, \dots, \omega_n \in A$ et $(\omega_{n+1}, L_{n+1}) \in A^c \cap B$ (atteindre pour la première fois un état de A^c à la n -ième itération, avec de plus $(\omega_{n+1}, L_{n+1}) \in B$). De même, $\pi_{\lambda, A} \pi_{A^c}(B)$ est l'espérance conditionnelle de $E(e^{-\lambda Z})$, avec $Z = L_1 + \dots + L_n$ ou ∞ selon que cet évènement se produit ou non.

Considérons la chaîne (ω_n, L_n) conditionnellement pour un état initial ω_0, ℓ_0 , et considérons la variable

$$Z = \ell_0 + L_1 + \dots + L_N$$

N désignant le premier indice n avec $\omega_{N+1} \in A^c$ (ou $Z = \infty$ s'il n'en existe pas). Posons

$$\Phi_A(\omega_0, \ell_0; \lambda) = E(e^{-\lambda Z}; \omega_0, \ell_0)$$

Cette fonction Φ_A vérifie manifestement l'équation intégrale :

$$(15) \quad \Phi_A = e^{-\lambda \ell_0} \pi_A \Phi_A + e^{-\lambda \ell_0} \pi_{A^c} 1$$

dont la solution (que l'on peut aussi former directement) est :

$$(15') \quad \Phi_A = e^{-\lambda \ell_0} \sum_{n=0}^{\infty} \pi_{\lambda, A}^n \pi_{Ac} 1$$

Supposons $\omega_0 \in A$ et que cet état soit précédé d'un état $\omega \in A^c$ (évènement de probabilité $\pi_{Ac} \pi_A 1$). Sous cette hypothèse, l'espérance conditionnelle de $E(e^{-\lambda Z})$ ($Z = L_0 + L_1 + \dots + L_N$) est la transformée de Laplace de la granulométrie en nombre de la composante A. Elle est donnée par :

$$\frac{\pi_{Ac} \pi_A \Phi_A}{\pi_{Ac} \pi_A 1} = \frac{1}{\pi_{Ac} \pi_A 1} \sum_{n=1}^{\infty} \pi_{\lambda A}^n \pi_{Ac} 1$$

Pour $\lambda = 0$, (15') donne :

$$\Phi_A(0) = \sum_{n=0}^{\infty} \pi_A^n \pi_{Ac} 1$$

(probabilité de passer au moins une fois par A^c en partant de (ω_0, L_0)) - Comme $\pi_{Ac} 1 = 1 - \pi_A 1$, on a toujours

$$\Phi_A(0) = 1 - \lim_{n \rightarrow 0} \pi_A^n 1$$

Nous supposons que l'évènement A vérifie $\pi_A^n 1 \rightarrow 0$ pour $n \rightarrow \infty$, c'est-à-dire $\Phi_A(0) = 1$ pour tout état initial (ω_0, ℓ_0)

Désignons par

$$\mu_A(\omega_0, \ell_0) = E(Z | \omega_0, \ell_0) = \lim_{\lambda \downarrow 0} \frac{d}{d\lambda} \Phi_A(\lambda)$$

l'espérance (finie ou non) de la variable dont la transformée est $\Phi_A(\lambda)$. On déduit de (15) :

$$(15'') \quad \mu_A(\omega_0, \ell_0) = \ell_0 + \pi_A \mu_A$$

Intégrons selon ω ($d\omega, d\ell_0$). Il vient :

$$\omega \mu_A = \int \omega (d\omega) m(\omega) + \omega_A \mu_A$$

D'où la relation :

$$(16) \quad \omega_{Ac} \mu_A = \int \omega (d\omega) m(\omega)$$

L'espérance $m(A)$ associée à la granulométrie (en nombre) de la composante A, de son côté, est :

$$m(A) = \frac{\omega_{Ac} \pi_A \mu_A}{\omega_{Ac} \pi_A 1}$$

Mais on a, d'après (15'') et (16)

$$\omega_{Ac} (\pi_A \mu_A) = \omega_{Ac} (\mu_A - \ell_0) = \int_A \omega (d\omega) m(\omega)$$

d'où le résultat :

$$(17) \quad m(A) = \frac{1}{\omega_{Ac} \pi_A 1} \int_A \omega (d\omega) m(\omega)$$

Comme $\omega_{Ac} \pi_A 1 = \omega_A \pi_{Ac} 1$, il suffit de comparer à (12)

pour obtenir

$$(18) \quad p(A) = \frac{m(A)}{m(A) + m(A^c)}$$