

Fontainebleau

N-281

INFERENCE STATISTIQUE POUR LES
COVARIANCES GENERALISEES (dans R^1)

Note Géostatistique N° 121

G. MATHERON

Mai 1972

NOTE GEOSTATISTIQUE N° 121

INFERENCE STATISTIQUE POUR LES
COVARIANCES GENERALISEES (dans R^1)

1 - INTRODUCTION.

Si $Z(x)$ est une F.A.I. généralisée sur R^1 d'ordre $\leq k$, et $K(h)$ une de ses covariances généralisées, la FAST :

$$Y_a(x) = (-1)^{k+1} \sum_{p=0}^{k+1} (-1)^p c_{k+1}^p Z(x+pa)$$

admet la covariance :

$$(1) \quad c_a(h) = (-1)^{k+1} \sum_{p=0}^{2k+2} (-1)^p c_{2k+2}^p K[h + (k+1-p)a]$$

En désignant par χ la mesure spectrale associée à K , on a aussi :

$$(1') \quad c_a(h) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(\sin \pi u a)^{2k+2}}{(\pi u)^{2k+2}} \cos 2\pi u h \chi(du)$$

Je me propose, dans ce qui suit, d'examiner les variances de fluctuation attachées à des expressions du type :

$$c_a^*(h) = \frac{1}{L} \int_0^L Y_a(x) Y_a(x+h) dx$$

pour le cas continu, ou

$$c_a^*(h) = \frac{1}{N} \sum_1^N Y_a(jb) Y_a(jb+h)$$

pour le cas discret. Je m'attacherai uniquement au cas où $K(h)$ est un polynôme impair en $|h|$.

2 - EXEMPLE.

r^λ admet au sens des distributions la transformée de Fourier :

$$\mathfrak{F} r^\lambda = -2 \sin \frac{\lambda \pi}{2} \frac{\Gamma(1+\lambda)}{(2\pi |u|)^{\lambda+1}}$$

Pour λ différent d'un entier pair, $-\frac{|h|^\lambda}{\sin \lambda \pi/2}$ est donc une covariance généralisée d'ordre k pour $2k+2 > \lambda$. A un polynôme pair près de degré $\leq 2k$, on a alors :

$$-\frac{|h|^\lambda}{\sin \lambda \frac{\pi}{2}} = 2 \Gamma(1+\lambda) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos 2\pi u h - P_k(2\pi u h)}{(4\pi^2 u^2)^{k+1}} (2\pi |u|)^{2k+1-\lambda} du$$

Soit

$$\chi(du) = 2 \Gamma(1+\lambda) (2\pi |u|)^{2k+1-\lambda} du$$

Pour $\lambda = 2k+1$, en particulier, cette mesure spectrale est proportionnelle à la mesure de Lebesgue, soit (à un polynôme pair près) :

$$(-1)^{k+1} |h|^{2k+1} = 2(2k+1)! \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos 2\pi u h - P_k(2\pi u h)}{(4\pi^2 u^2)^{k+1}} du$$

La covariance $C_a(h)$ des accroissements d'ordre k ($2k+2 > \lambda$) de la F.A.I. admettant la covariance généralisée $K(h) = -|h|^\lambda / \sin \lambda \frac{\pi}{2}$ s'exprime donc ainsi :

$$\begin{aligned}
 C_a(h) &= - \frac{(-1)^{k+1}}{\sin \frac{\lambda \pi}{2}} \sum_0^{2k+2} (-1)^p C_{2k+2}^p |h + (k+1-p)a|^\lambda = \\
 (2) \quad &= 2^{\frac{2k+3-\lambda}{2}} \Gamma(1+\lambda) \int_0^\infty \frac{(\sin \pi u a)^{2k+2}}{(\pi u)^{1+\lambda}} \cos(2\pi u h) du
 \end{aligned}$$

Pour $h = 0$, en particulier, on obtient le variogramme généralisé (variance des différences d'ordre $k+1$) :

$$(2') \quad \begin{cases} \Gamma(a) = C_a(0) = A(\lambda, k) a^\lambda \\ A(\lambda, k) = - \frac{(-1)^{k+1}}{\sin \frac{\lambda \pi}{2}} \sum_0^{2k+2} (-1)^p C_{2k+2}^p |k+1-p|^\lambda = \\ = 2^{\frac{2k+3-\lambda}{2}} \Gamma(1+\lambda) \int_0^\infty \frac{(\sin \pi u)^{2k+2}}{(\pi u)^{1+\lambda}} du \end{cases}$$

Si λ est un entier impair $\leq 2k+1$, on sait que $C_a(h)$ s'annule pour h assez grand (à a fixé), de sorte que $|C_a(h)|$ est sommable. La transformée de Fourier de la fonction $C_a(h)$ est alors la fonction :

$$(2'') \quad \mathfrak{F} C_a(h) = 2^{\frac{2k+2-\lambda}{2}} \Gamma(1+\lambda) \frac{(\sin \pi u a)^{2k+2}}{(\pi u)^{1+\lambda}}$$

Ainsi, l'intégrale :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} C_a(h) dh$$

est nulle pour λ impair $< 2k+1$, et vaut $2(2k+1)! a^{2k+2}$ pour $\lambda = 2k+1$. Autrement dit, pour $\lambda = 2k+1$, la portée intégrale est

$$\frac{2(2k+1)!}{A(2k+1, k)} a.$$

3 - INFERENCE STATISTIQUE - CAS CONTINU.

Soit $Y(x)$ une FAST d'espérance nulle sur la droite, $C(h)$ sa covariance et :

$$C^*(h) = \frac{1}{L} \int_0^L Y(x) Y(x+h) dx$$

un estimateur de $C(h)$ (dont l'emploi suppose connue la réalisation sur le segment $(0, L+h)$). On a $E[C^*(h)] = C(h)$, puis :

$$[C^*(h)]^2 = \frac{1}{L^2} \int_0^L \int_0^L Y(x) Y(x+h) Y(y) Y(y+h) dx dy$$

Moyennant une hypothèse gaussienne, on trouve :

$$E[Y(x) Y(x+h) Y(y) Y(y+h)] = C^2(h) + C^2(x-y) + C(y-x+h) C(y-x-h)$$

Par suite

$$D^2[C^*(h)] = \frac{1}{L^2} \int_0^L \int_0^L [C^2(x-y) + C(y-x+h) C(y-x-h)] dx dy$$

Soit encore, en remarquant que la fonction à intégrer est symétrique en (x, y) :

$$(3) \quad D^2[C^*(h)] = \frac{2}{L^2} \int_0^L (L-\xi) [C^2(\xi) + C(\xi+h) C(\xi-h)] d\xi$$

En $h = 0$, on trouve :

$$(3') \quad D^2[C^*(0)] = \frac{4}{L^2} \int_0^L (L-\xi) C^2(\xi) d\xi$$

Pour h supérieure à la portée b (c'est-à-dire $C(\xi) = 0$ pour $\xi \geq b$), on trouve :

$$(3'') \quad D^2[c^*(h)] = \frac{2}{L^2} \int_0^L (L-\xi) c^2(\xi) d\xi$$

c'est-à-dire (pour une même longueur utile L), $\frac{1}{2} D^2[c^*(0)]$. Pour $0 < h < b$, on doit s'attendre à trouver des valeurs intermédiaires, de sorte qu'il est sans doute suffisant de connaître ces deux valeurs extrêmes.

4 - APPLICATION A $C_a(h)$ pour $K(h) = |h|^\lambda$.

Prenons $K(h) = - |h|^\lambda / \sin \lambda\pi/2$, λ entier impair $\leq 2k+1$, et désignons par $C_a(h)$ la covariance des accroissements d'ordre $2k+1$ pour le pas a . $C_a(h)$ est nulle pour $h \geq (2k+1)a$. Pour $L \geq (2k+1)a$, (2') se réduit donc à :

$$(4) \quad D^2[C_a^*(0)] = \frac{4}{L} \int_0^\infty C_a^2(\xi) d\xi - \frac{4}{L^2} \int_0^\infty \xi C_a^2(\xi) d\xi$$

Essayons de calculer chacun de ces deux termes. On a vu que $C_a(h)$ admet la transformée de Fourier :

$$\tilde{C}_a(u) = 2^{2k+2-\lambda} \Gamma(1+\lambda) \frac{(\sin \pi u a)^{2k+2}}{(\pi u)^{1+\lambda}}$$

D'après la formule de Plancherel, donc, on trouve :

$$\int_0^\infty C_a^2(\xi) d\xi = 4^{2k+2-\lambda} [\Gamma(1+\lambda)]^2 \int_0^\infty \frac{(\sin \pi u a)^{4k+4}}{(\pi u)^{2+2\lambda}} du$$

Or la seconde formule (2') donne, en substituant $2k+1$ à k et $1+2\lambda$ à λ :

$$A(1+2\lambda, 2k+1) = - \frac{1}{\sin \frac{1+2\lambda}{2} \pi} \sum_0^{4k+4} (-1)^p c_{4k+4}^p |2k+1-p|^{1+2\lambda} =$$

$$= 2 \frac{4k+4-2\lambda}{\Gamma(2+2\lambda)} \int_0^\infty \frac{(\sin \pi u)^{4k+4}}{(\pi u)^{2+2\lambda}} du$$

Par suite :

$$\int_0^\infty c_a^2(\xi) d\xi = \frac{A(1+2\lambda, 2k+1) [\Gamma(1+\lambda)]^2}{\Gamma(2+2\lambda)} a^{1+2\lambda}$$

Compte tenu de la valeur de $C_a(o)$ donnée en (2'), on voit que pour a petit devant L la partie principale de la variance d'estimation est en valeur relative :

$$(4') \quad \frac{D^2[C_a^*(o)]}{[C_a(o)]^2} \approx \frac{4 A(1+2\lambda, 2k+1) [\Gamma(1+\lambda)]^2}{[A(\lambda, k)]^2 \Gamma(2+2\lambda)} \frac{a}{L}$$

Il est plus délicat de calculer le second terme de la formule (4) car l'intégrale $\frac{2}{L^2} \int_{-\infty}^{+\infty} |\xi| c_a^2(\xi) d\xi$ ne se laisse pas ramener à la forme de Plancherel. Mais il n'est peut-être pas très utile dans l'immédiat de faire ce calcul, car (toujours pour $L \geq (2k+1)a$), la relation (4') fournit en fait une majoration de la variance relative et non pas seulement une partie principale.

Revenons au second terme de la formule (3), qui est

$$\frac{2}{L^2} \int_0^L (L-\xi) C_a(\xi+h) C_a(\xi-h) d\xi$$

et calculons sa partie principale pour L grand, soit :

$$\frac{1}{L} \int_{-\infty}^{+\infty} C_a(\xi+h) C_a(\xi-h) d\xi = \frac{1}{L} \int_{-\infty}^{+\infty} \cos 4\pi u h |\tilde{C}_a(u)|^2 du =$$

$$= \frac{1}{L} 4 \frac{2k+2-\lambda}{[\Gamma(1+\lambda)]^2} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(\sin \pi u a)^{4k+4}}{(\pi u)^{2+2\lambda}} \cos 4\pi u h du$$

Ce terme s'exprime à l'aide de la covariance $C_a(h; 1+2\lambda, 2k+1)$ des accroissements d'ordre $2k+2$ de la F.A.I. dont la covariance généralisée est $-|h|^{1+2\lambda}/\sin(1+2\lambda) \frac{\pi}{2}$. On a, en effet :

$$C_a(h; 1+2\lambda, 2k+1) = 2^{4k+3-2\lambda} \Gamma(2+2\lambda) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(\sin \pi u a)^{4k+4}}{(\pi u)^{2+2\lambda}} \cos 2\pi u h \, du$$

Par suite, la partie principale cherchée est

$$\frac{1}{2L} \frac{[\Gamma(1+\lambda)]^2}{\Gamma(2+2\lambda)} C_a(2h; 1+2\lambda, 2k+1)$$

En reportant dans (3), on trouve ainsi :

$$(4'') \quad D^2[C^*(h)] = \frac{1}{2L} \frac{[\Gamma(1+2\lambda)]^2}{\Gamma(2+2\lambda)} [C_a(0; 1+2\lambda, 2k+1) + C_a(2h; 1+2\lambda, 2k+1)]$$

5 - INFERENCE STATISTIQUE SUR $\mathbb{R}^1$, CAS DISCRET.

La formulation est très analogue. Soit $Y(x)$ une FAST d'espérance nulle sur $\mathbb{R}^1$, $C(h)$ sa covariance, et

$$C^*(h, b) = \frac{1}{N} \sum_1^N Y(jb) Y(jb + hb)$$

un estimateur. Pour abréger, nous prendrons b comme unité de longueur. On trouve $E C^*(h) = C(h)$ et, moyennant une hypothèse gaussienne :

$$D^2[C^*(h)] = \frac{1}{N^2} \sum_1^N \sum_1^N [C^2(j-s) + C(j-s+h) C(j-s-h)]$$

Si $f(i) = f(-i)$, on établit la relation :

$$\sum_1^N \sum_1^N f(j-s) = 2 \sum_0^N (N-p) f(p) - N f(0) = N \sum_{p=-N}^N f(p) - \sum_{p=-N}^N p f(p)$$

Avec $f(p) = C^2(p) + C(p+h) C(p-h)$, cette formule donne :

$$(5) \quad D^2[C^*(h)] = \frac{1}{N} \sum_{-N}^N [C^2(p) + C(p+h) C(p-h)] - \frac{1}{N^2} \sum_{-N}^N p [C^2(p) + C(p+h) C(p-h)]$$

Lorsque Nb est supérieur à la portée de $C(h)$, on peut sommer de $-\infty$ à $+\infty$. De plus, si Nb est grand vis-à-vis de la portée, le terme en $1/N^2$ devient négligeable, et il reste :

$$D^2[C^*(h)] = \frac{1}{N} \sum_{p=-\infty}^{+\infty} [C^2(p) + C(p+h) C(p-h)]$$

Pour $h = 0$ on trouve (en réintroduisant la maille b)

$$(5') \quad D^2[C^*(0)] = \frac{2}{N} \sum_{p=-\infty}^{+\infty} C^2(pb)$$

Pour h supérieur à la portée, on trouve $\frac{1}{2} D^2[C^*(0)]$, de sorte qu'il n'est pas très utile de calculer explicitement cette variance pour h quelconque.

Or, dans les mêmes conditions d'approximation, la formule (3') donne dans le cas continu :

$$(5'') \quad D_{\text{cont.}}^2[C^*(0)] = \frac{2}{L} \int_{-\infty}^{+\infty} C^2(x) dx$$

La différence entre (5') et (5'') va donc pouvoir s'évaluer à l'aide de techniques dérivées de la formule d'Euler-Mac Laurin. On sait que

les discontinuités de la fonction à intégrer et de ses dérivées successives jouent un rôle majeur dans l'application de cette formule, et il va donc falloir introduire des hypothèses précises sur les irrégularités de $C(h)$.

6 - LES IRREGULARITES DE $C(h;k)$ ET DE $C^2(h;k)$.

Désignons par $C_a(h;k) = C(h;k)$ la covariance des accroissements d'ordre $k+1$ (pour un pas a) d'une F.A.I. d'ordre $\leq k$. Autrement dit, si $K(h)$ est une covariance généralisée de cette F.A.I., on a :

$$(6) \quad C(h,k) = (-1)^{k+1} \sum_0^{2k+2} (-1)^p C_{2k+2}^p K[h + (k+1-p)a] =$$

$$= \sum_{p=-\infty}^{+\infty} (-1)^p C_{2k+2}^{p+k+1} K(h-pa)$$

(avec la convention $C_n^k = 0$ pour $k < 0$ ou $k > n$).

Nous supposons K continu ainsi que ses $\lambda-1$ premières dérivées (λ entier impair). De plus, nous supposons que les dérivées d'ordre λ et $\lambda+1$ existent et sont continues sur $\mathbb{R} - \{0\}$. En $h = 0$, par contre, $K^{(\lambda)}(0)$ n'existe pas, mais les dérivées à droite et à gauche $K_+^{(\lambda)}(0)$ et $K_-^{(\lambda)}(0)$ existent. Nous désignerons par δ le saut correspondant :

$$\delta = K_+^{(\lambda)}(0) - K_-^{(\lambda)}(0)$$

Il en résulte que la covariance $C(h)$ définie en (6) admet elle aussi des dérivées continues jusqu'à l'ordre $\lambda-1$ en tout $h \in \mathbb{R}$, et aussi

des dérivées continues d'ordre λ et $\lambda+1$ sauf aux points pa , $p = 0, \pm 1, \dots, \pm (2k+2)$. En ces points, cependant, les dérivées à droite et à gauche, $c_+^{(\lambda)}$ et $c_-^{(\lambda)}$ existent encore. Nous désignerons par δ_p le saut correspondant :

$$\delta_p = c_+^{(\lambda)}(pa) - c_-^{(\lambda)}(pa)$$

Comme λ est impair, on a $\delta_{-p} = \delta_p$, et il suffit d'évaluer δ_p en $p = 0, 1, \dots, (2k+2)$. Soit donc p un entier positif. Dans l'expression de $c^{(\lambda)}(h)$ déduite de (6), le seul terme présentant une discontinuité est le terme $(-1)^p c_{2k+2}^{p+k+1} K^{(\lambda)}(h-pa)$. On en déduit aussitôt :

$$(6') \quad \delta_p = (-1)^p c_{2k+2}^{p+k+1} \delta$$

Ainsi, pour λ entier impair et $K(h) = (-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} |h|^\lambda$, on a

$$\begin{cases} \delta = (-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} 2^\lambda \lambda! \\ \delta_p = (-1)^{p+\frac{\lambda+1}{2}} 2^\lambda \lambda! c_{2k+2}^{p+k+1} \end{cases}$$

Examinons dans les mêmes conditions les discontinuités de $c^2(h)$. La formule de Leibniz :

$$\frac{d^\lambda c^2(h)}{dh^\lambda} = \sum_q c_\lambda^q c^{(q)}(h) c^{(\lambda-q)}(h)$$

montre que cette dérivée d'ordre λ a les mêmes discontinuités que la fonction $2 c c^{(\lambda)}$. Si donc nous posons

$$\Delta_p = \frac{d_+^\lambda c^2(pa)}{dh^\lambda} - \frac{d_-^\lambda c^2(pa)}{dh^\lambda}$$

nous trouvons :

$$(6'') \quad \Delta_p = 2 C(pa) \delta_p = (-1)^p 2 C_{2k+2}^{p+k+1} C(pa; k) \delta$$

Nous allons utiliser ce résultat pour évaluer le terme :

$$S_D^2 = \frac{2}{N} \sum_{p=-\infty}^{+\infty} C^2(pb) - \frac{2}{Nb} \int_{-\infty}^{+\infty} C^2(\xi) d\xi$$

7 - CALCUL DE S_D^2 .

D'après la formule d'Euler-Mac Laurin et les hypothèses faites sur la fonction $C(h) = C_a(h; k)$, nous trouvons pour p entier avec $f = C^2$

$$\begin{aligned} \int_{pa}^{(p+1)a} C^2(x) dx &= b \left[\frac{1}{2} f(pa) + f(pa+b) + \dots + \frac{1}{2} f(pa+a) \right] \\ &\quad - \frac{B_1}{2!} b^2 [f'(pa+a) - f'(pa)] + \dots \\ &\quad + \frac{(-1)^{\frac{\lambda+1}{2}}}{(\lambda+1)!} B_{\frac{\lambda+1}{2}} b^{\lambda+1} [f_{-}^{(\lambda)}(pa+a) - f_{+}^{(\lambda)}(pa)] + R \end{aligned}$$

avec un reste R admettant une majoration en $b^{\lambda+4}$ (on rappelle que la maille b est de la forme $b = a/s$, s entier > 0). Sommons en p de $-\infty$ à $+\infty$. Il vient :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} C^2(x) dx = b \sum_{p=-\infty}^{+\infty} C^2(pb) - \frac{(-1)^{\frac{\lambda+1}{2}}}{(\lambda+1)!} B_{\frac{\lambda+1}{2}} b^{\lambda+1} \sum_{p=-\infty}^{+\infty} \Delta_p$$

à cause de la continuité des dérivées d'ordre inférieur à λ . D'après

(6''), d'autre part, nous trouvons

$$\sum_{p=-\infty}^{+\infty} \Delta_p = 2 \delta \sum_p C_{2k+2}^{p+k+1} (-1)^p C(pa; k)$$

On voit apparaître (au signe près) l'accroissement d'ordre $2k+2$ de la fonction $C(h; k)$, pris en $h = 0$. Mais $C(h; k)$ est elle-même au signe près l'accroissement d'ordre $2k+2$ de $K(h)$. Notre expression est donc elle-même un accroissement d'ordre $4k+4$, soit, en appliquant à nouveau la formule (6) :

$$\sum_p \Delta_p = 2 \delta \sum_p (-1)^p C_{4k+4}^{p+2k+2} K(pa) = 2 \delta C(0, 2k+1)$$

d'où la formule cherchée

$$\int_{-\infty}^{+\infty} C_a^2(x) dx = b \sum_{p=-\infty}^{+\infty} C_a^2(pb) - 2 \frac{(-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} \delta}{(\lambda+1)!} B_{\frac{\lambda+1}{2}} b^{\lambda+1} C_a(0; 2k+1)$$

On en déduit la valeur de S_D^2 :

$$(7) \quad S_D^2 = \frac{4}{N} (-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} \frac{\delta}{(\lambda+1)!} B_{\frac{\lambda+1}{2}} b^\lambda C_a(0; 2k+1)$$

et la variance d'estimation du cas discret admet la partie principale :

$$(7') \quad D^2[C^*(o)] \approx \frac{2}{Nb} \int_{-\infty}^{+\infty} C^2(x) dx + S_D^2$$

EXEMPLE : Si la covariance $K(h)$ présente le seul terme irrégulier

$$(-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} |h|^\lambda \quad (\lambda \text{ impair}), \text{ on a :}$$

$$\delta = (-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} 2^{\lambda} ! ; \quad C_a(0; 2k+1) = A(\lambda, 2k+1) a^{\lambda}$$

donc

$$S_D^2 = \frac{8}{N} B_{\frac{\lambda+1}{2}} \frac{A(\lambda, 2k+1)}{\lambda+1} b^{\lambda} a^{\lambda} = \frac{8}{N} B_{\frac{\lambda+1}{2}} \frac{A(\lambda, 2k+1)}{\lambda+1} \frac{a^{2\lambda}}{s^{\lambda}}$$

et finalement, compte tenu de (4'), avec $s = a/b$ entier ≥ 1

$$(7'') \quad D^2[C_a^*(0; \lambda, k)] \simeq \left[\frac{4s}{N} \frac{A(1+2\lambda, 2k+1) [\Gamma(1+\lambda)]^2}{\Gamma(2+2\lambda)} + \right. \\ \left. + \frac{8}{s^{\lambda} N} B_{\frac{\lambda+1}{2}} \frac{A(\lambda; 2k+1)}{\lambda+1} \right] a^{2\lambda}$$

$$(B_1 = \frac{1}{6}, B_2 = \frac{1}{30}, B_3 = \frac{1}{42} \dots)$$

8 - GENERALISATION.

Soit maintenant la covariance généralisée d'ordre k_0 :

$$K(h) = \sum_{\lambda} (-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} \alpha_{\lambda} |h|^{\lambda}$$

où λ parcourt l'ensemble $\{1, 3, \dots, 2k_0+1\}$ des k_0+1 des premiers nombres impairs. Désignons encore par $C(h; k) = C_a(h; k)$ la covariance des accroissements d'ordre $k+1$ ($k \geq k_0$), et par $C(h; k, \lambda) = C_a(h; k, \lambda)$ le terme analogue fermé à partir de la covariance généralisée

$$(-1)^{\frac{\lambda+1}{2}} |h|^{\lambda} . \text{ On a donc}$$

$$(8) \quad C(h; k) = \sum \alpha_{\lambda} C(h; k, \lambda)$$

Calculons la partie principale de la variance $D^2[C^*(0, k)]$ dans le

cas continu, soit

$$(8') \quad D^2[C^*(0, k)] = \frac{2}{L} \int_{-\infty}^{+\infty} C^2(x; k) dx$$

On trouve tout d'abord :

$$C^2(x; k) = \sum_{\lambda, \lambda'} \alpha_{\lambda} \alpha_{\lambda'} C(x; k, \lambda) C(x; k, \lambda')$$

D'après (2''), $C(x; k, \lambda)$ admet la transformée de Fourier :

$$\tilde{C}(u; k, \lambda) = 2^{2k+2-\lambda} \lambda! \frac{(\sin \pi u a)^{2k+2}}{(\pi u)^{1+\lambda}}$$

et le théorème de Plancherel donne :

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} C(x; k, \lambda) C(x; k, \lambda') dx &= 2^{4k+4-\lambda-\lambda'} \lambda! \lambda'! \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{(\sin \pi u a)^{4k+4}}{(\pi u)^{2+\lambda+\lambda'}} du = \\ &= \frac{2^{4k+4-\lambda-\lambda'}}{2} \frac{\lambda! \lambda'!}{(1+\lambda+\lambda')!} \int_{-\infty}^{+\infty} \tilde{C}(u; 2k+1, 1+\lambda+\lambda') du = \\ &= \frac{2 \lambda! \lambda'!}{(1+\lambda+\lambda')!} C(0; 2k+1, 1+\lambda+\lambda') = 2 \frac{\lambda! \lambda'!}{(1+\lambda+\lambda')!} A(2k+1, 1+\lambda+\lambda') a^{1+\lambda+\lambda'} \end{aligned}$$

Si nous substituons dans (8'), nous obtenons l'expression cherchée de la variance de fluctuation du cas continu (ou plutôt, de la partie principale de cette variance pour L grand) :

$$(8'') \quad D^2[C^*(0, k)] \simeq \frac{4}{L} \sum_{\lambda, \lambda'} \alpha_{\lambda} \alpha_{\lambda'} A(2k+1, 1+\lambda+\lambda') \frac{\lambda! \lambda'!}{(1+\lambda+\lambda')!} a^{1+\lambda+\lambda'}$$

Dans le cas discret, on doit ajouter le terme S_D^2 dont la partie principale est écrite en (7). Si λ_0 est le plus petit des entiers λ qui figurent en exposant dans l'expression de $K(h)$, on a :

$$\delta = 2 \lambda! \alpha_\lambda$$

et par suite :

$$S_D^2 \approx \frac{8 \alpha_{\lambda_0}}{N} \frac{1}{\lambda_0+1} \frac{B_{\lambda+1}}{2} b^{\lambda_0} C(0, 2k+1)$$

soit avec $b = a/s$:

$$(8'') \quad S_D^2 \approx \alpha_{\lambda_0} \frac{8 B_{\lambda_0+1}}{1+\lambda_0} \frac{s^{\lambda_0}}{N} a^{\lambda_0} \sum_{\lambda} \alpha_{\lambda} A(2k+1, \lambda) a^{\lambda}$$
