

1 Kurihara et al. (1990) によるフィルタリング処理

ここでは, Kurihara et al. (1990) で提案されている局所スムージング作用素を利用した, 任意波動成分のフィルター作用素の数学的根拠を証明する. 以下は, Kurihara et al. (1990) で構築されたフィルター作用素の根拠として挙げられている Shuman (1957) に基づいている.

離散化された任意の 1 次元データ z_i を考える. ここで, i は格子番号である. このとき, i を中心にした隣接 3 格子での最も簡単なスムージング要素は

$$\bar{z}_i \equiv \mu z_i + \frac{1}{2}(1 - \mu)(z_{i-1} + z_{i+1}) \quad (1)$$

である. ここで, \bar{z}_i はスムージングされた物理量を表す. μ はスムージングの際の重みであり, $\mu = 1/3$ ならば, 隣接 3 点での単純平均操作に等しくなる. 上式は

$$\bar{z}_i = z_i + \frac{1}{2}\nu(z_{i-1} + z_{i+1} - 2z_i) \quad (2)$$

と書き換えられる. ここで, $\nu = 1 - \mu$ である. ν は相変わらずスムージングでの重みを表す. 今, z_i は独立変数 x_i が張る空間において定義されており,

$$z_i = C + A \cos(k(x_i - \bar{x}))$$

と表記できるとする. ここで, $k\bar{x}$ は任意の一定位相を表す. k は波数であり, 波長 L との間には $k = 2\pi/L$ という関係をもつ. このとき, 三角関数の合成から

$$\begin{aligned} z_{i\pm 1} &= C + A \cos k(x_{i\pm 1} - \bar{x}) \\ &= C + A \cos k(x_i \pm \Delta x - \bar{x}) \\ &= C + A [\cos k(x_i - \bar{x}) \cos k\Delta x \mp \sin k(x_i - \bar{x}) \sin k\Delta x] \end{aligned}$$

となる (複号同順). ここで, Δx は空間 x_i の格子点距離である. なお, ここでは x_i は等間隔に配置されているとする. 上式を (2) に代入すると,

$$\begin{aligned} \bar{z}_i &= C + A \cos k(x_i - \bar{x}) + \nu [A \cos k(x_i - \bar{x}) \cos k\Delta x - A \cos k(x_i - \bar{x})] \\ &= C + [1 - \nu(1 - \cos k\Delta x)] A \cos k(x_i - \bar{x}) \end{aligned} \quad (3)$$

と整理される. したがって, このスムージングは, ν の値によって z_i のもつ波数も位相も変化させないスムージングとなっていることがわかる. 一方, その振幅については, $[1 - \nu(1 - \cos k\Delta x)]$ 倍変化させることがわかる. 今, ν は使用者によって任意に決めることができる. もし, (3) 式の右辺第 2 項の係数がゼロとなる:

$$1 - \nu(1 - \cos k\Delta x) = 0$$

ように ν を設定すれば, (3) 式によって波数 k の振幅がゼロとなり, その波数成分を完全に除去することができる. これは, スムージング作用素 (1) が重みの選び方で, 特定波数の

成分を数学的に完全にフィルターアウトすることができることを意味している (すなわち, フィルター作用素として機能することを意味している).

これまでの議論では, z_i が 1 つの波数成分のみをもっているときを考えたが, 任意の波数の重ね合わせでも同じ議論が可能である. 物理量 z が空間 x についてフーリエ級数で表現されるとする:

$$z_i = \sum_n \hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x}).$$

このとき, スムージング作用素 (2) は上と同様の三角関数合成により,

$$\begin{aligned} \bar{z}_i &= \sum_n \left[\hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x}) + \frac{1}{2}\nu (\hat{z}_n \cos k_n(x_i - \Delta x - \bar{x}) + \hat{z}_n \cos k_n(x_i + \Delta x - \bar{x}) - 2\hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x})) \right] \\ &= \sum_n [\hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x}) + \nu (\hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x}) \cos k_n \Delta x - \hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x}))] \\ &= \sum_n [1 - \nu(1 - \cos k_n \Delta x)] \hat{z}_n \cos k_n(x_i - \bar{x}) \end{aligned} \quad (4)$$

が得られる. ここでも, ν は使用者が任意に決定できるため, ある特定の 1 つの波数 k_c について

$$1 - \nu(1 - \cos k_n \Delta x) = 0$$

すなわち,

$$\nu = (1 - \cos k_c \Delta x)^{-1} \quad (5)$$

となるように ν を指定すれば, スムージングによって z に含まれる波数 k_c のモードは完全にフィルターアウトすることができる. このとき, ν は k のみに依存するので, k_c 以外の波数成分は振幅がゼロにならずに z に残ることになる. 異なる複数の波をフィルターするには, スムージング作用素 (2) を重み ν を変えて複数回行えばよい. 異なる M 個の波数成分を除去するスムージングを

$$\bar{z}_i^M \equiv \bar{z}_i^{M-1} + \frac{1}{2}\nu (\bar{z}_{i-1}^{M-1} + \bar{z}_{i+1}^{M-1} - 2\bar{z}_i^{M-1}) \quad (6)$$

として定義する. l 回目のスムージング係数は

$$\nu_l = (1 - \cos k_{m(l)} \Delta x)$$

となる. ここで, $k_{m(l)}$ は l 回目でフィルターアウトされる波数を意味する. スムージング作用素 (2) が波数と位相を変化させず, 振幅のみを変化させる:

$$\bar{z}_i^M = \sum_n \hat{z}_n^M \cos k_n(x_i - \bar{x})$$

であることに注意すれば, (6) を (4) のようにフーリエ級数で表現することを考えると,

$$\bar{z}_i^M = \sum_n \hat{z}_n^M \cos k_n(x_i - \bar{x}) = \sum_n [1 - \nu_M(1 - \cos k_n \Delta x)] \hat{z}_n^{M-1} \cos k_n(x_i - \bar{x})$$

という漸化式が成り立つ. 上式はフーリエの各モード n で独立に成り立つことに注意すると, n 番目のモードで

$$\bar{z}_n^M = [1 - \nu_M (1 - \cos k_n \Delta x)] \bar{z}_n^{M-1}$$

が成り立つ. よって, ただちに \bar{z}_n^M に対して,

$$\bar{z}_n^M = \hat{z}_n \prod_{l=1}^M [1 - \nu_l (1 - \cos k_n \Delta x)] \quad (7)$$

という関係が得られる. この式は, M 個の波数のフィルタリングによって, フィルタアウトされなかった成分がとる, フィルター後の振幅を表している. つまり, フィルタアウトされなかった成分はこの M 回のフィルタ作用によって, 振幅がもとの

$$\prod_{l=1}^M [1 - \nu_l (1 - \cos k_n \Delta x)]$$

倍になるということを意味する. !!!!! 以降, Shuman の 図 1 の説明と 2 次元版の導出.

なお, [Kurihara et al. \(1990\)](#) では, ν を

$$\nu = (1 - \cos 2\pi/m)^{-1}, \quad m = 2, 3, 4, 2, 5, 6, 7, 2, 8, 9, 2 \quad (8)$$

という順番で 11 回フィルタ操作を行うと, $2\Delta x$ から 9Δ までの波長をもつ波が完全にフィルタアウトされると述べている. これは, (5) 式と $k = 2\pi/L$ という関係を考えると,

$$\nu = (1 - \cos k_c \Delta x)^{-1} = (1 - \cos 2\pi \Delta x / m \Delta x)^{-1}$$

となることから, 波長 $L = m\Delta x$ の波が (8) 式でフィルタアウトされることになる. このとき, フィルタアウトされない成分の振幅が (8) の操作でどの程度変化するかを見積もる. フィルタアウトされない任意の波数を $k_r = 2\pi/R\Delta x$ とすると, (7) 式から上の 11 回のスムージング操作によって, その振幅は

$$\bar{z}_r^{11} = \hat{z}_r \prod_{l=1}^{11} [1 - \nu_l (1 - \cos 2\pi/R)] \quad (9)$$

となる. たとえば, $R = 15, 20, 30$ の場合^{*1} の振幅はそれぞれ,

$$R = 15 : 0.179, \quad R = 20 : 0.400, \quad R = 30 : 0.675$$

となり, それぞれオリジナルの振幅の 82 %, 60 %, 32 % まで減少することがわかる.

^{*1}[Kurihara et al. \(1990\)](#) に具体的に明記されている波長である.

参考文献

- Kurihara, Y., M. A. Bender, R. E. Tuleya, and R. J. Ross, 1990: Prediction experiments of hurricane Gloria (1985) using a multiply nested movable mesh model. *Mon. Wea. Rev.*, **118**, 2185–2198, doi:10.1175/1520-0493(1990)118<2185:PEOHGU>2.0.CO;2.
- Shuman, F. G., 1957: Numerical methods in weather prediction: II. Smoothing and filtering. *Mon. Wea. Rev.*, **85**, 357–361, doi:10.1175/1520-0493(1957)085<0357:NMIWPI>2.0.CO;2.