

A.4.2 を確認する。

(A.61),(A.62) は ϕ, ϕ_m が一般的な関数としても良いので、(A.45),(A.46) と同等。

そもそもコレスキー分解をすると下三角行列 L で分解されるので、

$$L = \begin{pmatrix} l_{1,1} & 0 \\ l_{2,1} & l_{2,2} \end{pmatrix}, (l_{1,1}, l_{2,2} > 0) \quad (1)$$

$$b_1^T = e_1^T L = (l_{1,1}, 0) \quad (2)$$

$$b_2^T = e_2^T L = (l_{2,1}, l_{2,2}) \quad (3)$$

$$b_1^T b_2 = l_{1,1} l_{2,1} \quad (4)$$

$$\Sigma = LL^T = \begin{pmatrix} \Sigma_{1,1} & \Sigma_{2,1} \\ \Sigma_{2,1} & \Sigma_{2,2} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} l_{1,1}^2 & l_{1,1} l_{2,1} \\ l_{1,1} l_{2,1} & l_{2,1}^2 + l_{2,2}^2 \end{pmatrix} \quad (5)$$

$$\|b_1\| = |l_{1,1}| = l_{1,1} = \sqrt{\Sigma_{1,1}} \quad (6)$$

$$\|b_2\| = \sqrt{l_{2,1}^2 + l_{2,2}^2} = \sqrt{\Sigma_{2,2}} \quad (7)$$

なので、

$$\theta = \arccos\left(\frac{b_1^T b_2}{\|b_1\| \|b_2\|}\right) \quad (8)$$

$$\hat{a}^T = (\hat{a}_1, \hat{a}_2) \quad (9)$$

とすると、

$$\cos\theta = \frac{b_1^T b_2}{\|b_1\| \|b_2\|} = \frac{l_{1,1} l_{2,1}}{l_{1,1} \sqrt{l_{2,1}^2 + l_{2,2}^2}} = \frac{l_{2,1}}{\sqrt{l_{2,1}^2 + l_{2,2}^2}} \quad (10)$$

$$\sin\theta = \sqrt{1 - \cos^2\theta} = \sqrt{1 - \left(\frac{l_{2,1}^2}{l_{2,1}^2 + l_{2,2}^2}\right)} = \frac{l_{2,2}}{\sqrt{l_{2,1}^2 + l_{2,2}^2}} \quad (11)$$

ただし、 \cos, \sin の符号は $l_{2,1}, l_{2,2}$ に依存する。 $l_{1,1}, l_{2,2}$ は正であること、 $-1 < \theta < 1$ に注意する。また、

$$b_1^T \hat{a} = l_{1,1} \hat{a}_1 = \text{sign}(l_{1,1}) \|l_{1,1}\| \hat{a}_1 = \|l_{1,1}\| \hat{a}_1 \quad (12)$$

$$b_2^T \hat{a} = l_{2,1} \hat{a}_1 + l_{2,2} \hat{a}_2 = \|b_2\| (\hat{a}_1 \cos\theta + \hat{a}_2 \sin\theta) \quad (13)$$

(7.93) のように、 m を 0 を含む自然数として、

$$\phi_m(a) = \Theta(a) a^m = 0.5(1 + \text{sign}(a)) a^m = \begin{cases} 0, & (a \leq 0) \\ a^m, & (a > 0) \end{cases} \quad (14)$$

なので、

$$\phi_m(b_1^T \hat{a}) = \phi_m(l_{1,1} \hat{a}_1) = l_{1,1}^m \phi_m(\hat{a}_1) = \|b_1\|^m \phi_m(\hat{a}_1) \quad (15)$$

$$\phi_m(b_2^T \hat{a}) = \phi_m(l_{2,1} \hat{a}_1 + l_{2,2} \hat{a}_2) = \phi_m(\|b_2\| (\hat{a}_1 \cos\theta + \hat{a}_2 \sin\theta)) = \|b_2\|^m \phi_m(\hat{a}_1 \cos\theta + \hat{a}_2 \sin\theta) \quad (16)$$

となり、上記と (A.62) から、以下のように (A.63) が求まる。

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{1}{2\pi} \int \exp(-\frac{1}{2}\hat{a}^T \hat{a}) \phi_m(b_1^T \hat{a}) \phi_m(b_2^T \hat{a}) d\hat{a} = \frac{1}{2\pi} \int \exp(-\frac{1}{2}\hat{a}^T \hat{a}) \|b_1\|^m \phi_m(\hat{a}_1) \|b_2\|^m \phi_m(\hat{a}_1 \cos \theta + \hat{a}_2 \sin \theta) d\hat{a} \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi} \int \exp(-\frac{1}{2}\hat{a}^T \hat{a}) \phi_m(\hat{a}_1) \phi_m(\hat{a}_1 \cos \theta + \hat{a}_2 \sin \theta) d\hat{a} \end{aligned} \quad (17)$$

$u = \hat{a}_1, v = \hat{a}_1 \cos \theta + \hat{a}_2 \sin \theta$ と変数変換することを考える。

$$\frac{\partial(u, v)}{\partial(\hat{a}_1 \hat{a}_2)} = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ \cos \theta & \sin \theta \end{vmatrix} = \sin \theta \quad (18)$$

これを踏まえると、形式的に以下ようになる。

$$d\hat{a}_1 d\hat{a}_2 = \frac{1}{\sin \theta} du dv \quad (19)$$

また、

$$\begin{aligned} \frac{u^2 + v^2 - 2uv \cos \theta}{\sin^2 \theta} &= \frac{\hat{a}_1^2 + (\hat{a}_1^2 \cos^2 \theta + 2\hat{a}_1 \hat{a}_2 \cos \theta \sin \theta + \hat{a}_2^2 \sin^2 \theta) - 2\hat{a}_1 \cos \theta (\hat{a}_1 \cos \theta + \hat{a}_2 \sin \theta)}{\sin^2 \theta} \\ &= \frac{(1 - \cos^2 \theta) \hat{a}_1^2 + \hat{a}_2^2 \sin^2 \theta}{\sin^2 \theta} = \hat{a}_1^2 + \hat{a}_2^2 = \hat{a}^T \hat{a} \end{aligned} \quad (20)$$

(A.63) を考慮すると、

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi} \int \exp(-\frac{1}{2}\hat{a}^T \hat{a}) \phi_m(\hat{a}_1) \phi_m(\hat{a}_1 \cos \theta + \hat{a}_2 \sin \theta) d\hat{a} \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\frac{\hat{a}^T \hat{a}}{2}) \phi_m(\hat{a}_1) \phi_m(\hat{a}_1 \cos \theta + \hat{a}_2 \sin \theta) d\hat{a}_1 d\hat{a}_2 \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\frac{u^2 + v^2 - 2uv \cos \theta}{2\sin^2 \theta}) \phi_m(u) \phi_m(v) \frac{1}{\sin \theta} du dv \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\frac{u^2 + v^2 - 2uv \cos \theta}{2\sin^2 \theta}) (0.5(1 + \text{sign}(u))u^m) (0.5(1 + \text{sign}(v))v^m) du dv \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_0^{\infty} \int_0^{\infty} \exp(-\frac{u^2 + v^2 - 2uv \cos \theta}{2\sin^2 \theta}) u^m v^m du dv \end{aligned} \quad (21)$$

となり、(A.65) が成立する。

更に $u = r \cos \eta, v = r \sin \eta$ の変数変換を行う。このとき、 $u, v > 0$ なので、 $r > 0, 0 \leq \eta \leq \frac{\pi}{2}$ となる。

$$\frac{\partial(u, v)}{\partial(r, \eta)} = \begin{vmatrix} \cos \eta & -r \sin \eta \\ \sin \eta & r \cos \eta \end{vmatrix} = r \quad (22)$$

なので、形式的に

$$du dv = r dr d\eta \quad (23)$$

となる。

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_0^{\infty} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \exp(-\frac{u^2 + v^2 - 2uv \cos \theta}{2\sin^2 \theta}) u^m v^m du dv \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_0^{\infty} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \exp(-\frac{r^2 - 2r^2 \cos \eta \cos \theta}{2\sin^2 \theta}) (r \cos \eta)^m (r \sin \eta)^m r d\eta dr \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \int_0^{\infty} \exp(-r^2 \frac{1 - \sin 2\eta \cos \theta}{2\sin^2 \theta}) r^{2m+1} dr (\frac{\sin 2\eta}{2})^m d\eta \end{aligned} \quad (24)$$

となり、(A.66) が成立していることがわかる。

(A.67) を帰納法で確認する。m=0, 念のために m=1 の時を確認する。

$$\left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^0 \exp(-\alpha r^2) = \exp(-\alpha r^2) = r^{2 \times 0} \exp(-\alpha r^2) \quad (25)$$

$$\left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right) \exp(-\alpha r^2) = -(-r^2 \exp(-\alpha r^2)) = r^{2 \times 1} \exp(-\alpha r^2) \quad (26)$$

となり、成立することがわかる。m = N - 1 まで成立しているとする。m = N のとき、

$$\left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^N \exp(-\alpha r^2) = -(-r^2 \left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^{N-1} (2 \exp(-\alpha r^2))) = r^2 r^{2(N-1)} \exp(-\alpha r^2) = r^{2N} \exp(-\alpha r^2) \quad (27)$$

となり、(A.67) が成立する。

$r^{2m} \exp(-\alpha r^2)$ が C^∞ 級なので、積分と微分が入れ替えられ、m が自然数なので、

$$\begin{aligned} \int_0^\infty r^{2m+1} \exp(-\alpha r^2) dr &= \int_0^\infty r \left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^m \exp(-\alpha r^2) dr = \int_0^\infty \left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^m r \exp(-\alpha r^2) dr \\ &= \left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^m \left(\int_0^\infty r \exp(-\alpha r^2) dr\right) = \left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^m \left[\left(-\frac{1}{2\alpha} \exp(-\alpha r^2)\right)\Big|_0^\infty\right] = \left(-\frac{\partial}{\partial\alpha}\right)^m \left(\frac{1}{2\alpha}\right) = \frac{m!}{2\alpha^{m+1}} \end{aligned} \quad (28)$$

となり、(A.68) が成立する。

(A.66) にて、

$$\alpha = \frac{1 - \sin 2\eta \cos \theta}{2 \sin^2 \theta} \quad (29)$$

と置くと、

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \int_0^\infty \exp\left(-r^2 \frac{1 - \sin 2\eta \cos \theta}{2 \sin^2 \theta}\right) r^{2m+1} dr \left(\frac{\sin 2\eta}{2}\right)^m d\eta \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi \sin \theta} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! (2 \sin^2 \theta)^{m+1}}{2 (1 - \sin 2\eta \cos \theta)^{m+1}} \left(\frac{\sin 2\eta}{2}\right)^m d\eta \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m}{2\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \sin^{2m+1} \theta \sin^m 2\eta}{(1 - \sin 2\eta \cos \theta)^{m+1}} d\eta = \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \sin^m 2\eta}{(1 - \sin 2\eta \cos \theta)^{m+1}} d\eta \end{aligned} \quad (30)$$

ここで、 $\psi = 2\eta - \frac{\pi}{2}$ の置換を行うと、

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \sin^m 2\eta}{(1 - \sin 2\eta \cos \theta)^{m+1}} d\eta \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \sin^m \left(\psi + \frac{\pi}{2}\right)}{(1 - \sin \left(\psi + \frac{\pi}{2}\right) \cos \theta)^{m+1}} \frac{1}{2} d\psi \end{aligned} \quad (31)$$

加法定理より、 $\sin \left(\psi + \frac{\pi}{2}\right) = \sin \psi \cos \frac{\pi}{2} + \cos \psi \sin \frac{\pi}{2} = \cos \psi$ なので、

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \cos^m (\psi)}{(1 - \cos (\psi) \cos \theta)^{m+1}} \frac{1}{2} d\psi \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \frac{1}{2} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \cos^m (\psi)}{(1 - \cos (\psi) \cos \theta)^{m+1}} d\psi \\ &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \cos^m (\psi)}{(1 - \cos (\psi) \cos \theta)^{m+1}} d\psi \end{aligned} \quad (32)$$

2 個目の等号は積分区間が 0 を挟んで対称であり、積分する関数が、 ψ に関して、 $\cos \psi$ という、偶関数の関数になっているため、成り立つ。

ここからは (A.71) を確かめる。(A.71) で、左辺を G , 左辺の被積分関数を f , 左辺の被積分関数を積分した結果を F , 右辺を H とする。

$$G = \int_0^\xi \frac{d\psi}{1 - \cos \psi \cos \theta} = \int_0^\xi f(\psi) d\psi = F(\xi) - F(0) = \frac{1}{\sin \theta} \arctan\left(\frac{\sin \theta \sin \xi}{\cos \xi - \cos \theta}\right) = H(\xi) \quad (33)$$

本にあるように両辺を ξ で偏微分する。左辺に関しては容易である。

$$\frac{\partial G}{\partial \xi} = \frac{\partial}{\partial \xi}(F(\xi) - F(0)) = \frac{\partial F(\xi)}{\partial \xi} = f(\xi) = \frac{1}{1 - \cos \psi \cos \theta} \quad (34)$$

右辺に関して、 $y = \frac{\sin \theta \sin \xi}{\cos \xi \cos \theta}$, $z = \arctan(y)$ と置くと、

$$\frac{\partial y}{\partial z} = \frac{1}{\cos^2 z} = 1 + \tan^2 z \quad (35)$$

よって、

$$\frac{\partial z}{\partial y} = \frac{1}{1 + \tan^2 z} = \frac{1}{1 + y^2} \quad (36)$$

また、

$$\begin{aligned} \frac{\partial y}{\partial \xi} &= \frac{\sin \theta \cos \xi}{\cos \xi - \cos \theta} + \frac{\sin \theta \sin^2 \xi}{(\cos \xi - \cos \theta)^2} = \frac{\sin \theta \sin^2 \xi + \sin \theta \cos^2 \xi - \sin \theta \cos \theta \cos \xi}{(\cos \xi - \cos \theta)^2} \\ &= \frac{\sin \theta (1 - \cos \theta \cos \xi)}{(\cos \xi - \cos \theta)^2} \end{aligned} \quad (37)$$

右辺の偏微分を考える。

$$\begin{aligned} \frac{\partial H}{\partial \xi} &= \frac{\partial}{\partial \xi}\left(\frac{z}{\sin \theta}\right) = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial z}{\partial y} \frac{\partial y}{\partial \xi} = \frac{1}{\sin \theta} \frac{1}{1 + y^2} \frac{\sin \theta (1 - \cos \theta \cos \xi)}{(\cos \xi - \cos \theta)^2} \\ &= \frac{(\cos \xi - \cos \theta)^2}{(\cos \xi - \cos \theta)^2 + (\sin \theta \sin \xi)^2} \frac{(1 - \cos \theta \cos \xi)}{(\cos \xi - \cos \theta)^2} = \frac{1 - \cos \theta \cos \xi}{\cos^2 \xi + \cos^2 \theta - 2 \cos \xi \cos \theta + \sin^2 \theta (1 - \cos^2 \xi)} \\ &= \frac{1 - \cos \theta \cos \xi}{1 - 2 \cos \xi \cos \theta + \cos^2 \xi (1 - \sin^2 \theta)} = \frac{1 - \cos \theta \cos \xi}{1 - 2 \cos \xi \cos \theta + \cos^2 \xi \cos^2 \theta} = \frac{1 - \cos \theta \cos \xi}{(1 - \cos \theta \cos \xi)^2} = \frac{1}{1 - \cos \theta \cos \xi} \end{aligned} \quad (38)$$

(A.71) の両辺が一致することが確認できた。この式は恒等式で $\xi = \frac{\pi}{2}$ とすると、

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{1 - \cos \psi \cos \theta} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} d\psi = \frac{1}{\sin \theta} \arctan\left(\frac{\sin \theta \sin \xi}{\cos \xi - \cos \theta}\right) = \frac{1}{\sin \theta} \arctan\left(\frac{-\sin \theta}{\cos \theta}\right) = \frac{N\pi - \theta}{\sin \theta} \quad (39)$$

$\theta = \frac{\pi}{2}$ で成立するので、 $N = 1$ 。つまり、(A.72) のように、

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{1 - \cos \psi \cos \theta} = \frac{\pi - \theta}{\sin \theta} \quad (40)$$

C_0 は以下のようになる。

$$C_0 = \frac{\sin \theta}{2\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{1 - \cos \psi \cos \theta} = \pi - \theta \quad (41)$$

m が 1 以上の自然数のとき、まず、(A.73) が成り立つことを確認する。m=1 のときは

$$\frac{\partial}{\partial z} \frac{1}{1-\alpha z} = \frac{\alpha}{(1-\alpha z)^2} = \frac{1!\alpha^1}{(1-\alpha z)^{1+1}} \quad (42)$$

となり、成り立つ。m=N-1 で成立しているとき、m=N を考える。

$$\left(\frac{\partial}{\partial z}\right)^m \frac{1}{1-\alpha z} = \frac{\partial}{\partial z} \frac{(N-1)!\alpha^{N-1}}{(1-\alpha z)^N} = \frac{N!\alpha^N}{(1-\alpha z)^{N+1}} \quad (43)$$

m=N でも成立するので、(A.73) は常に成立する。よって、 $z = \cos \theta, \alpha = \cos \psi$ として、

$$\begin{aligned} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{(\cos \psi)^m}{(1 - \cos \psi \cos \theta)^{m+1}} d\psi &= \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left(\frac{\partial}{\partial(\cos \theta)}\right)^m \frac{1}{m!(1 - \cos \psi \cos \theta)} d\psi \\ &= \left(\frac{\partial}{\partial(\cos \theta)}\right)^m \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{m!(1 - \cos \psi \cos \theta)} d\psi = \frac{1}{m!} \left(\frac{\partial}{\partial(\cos \theta)}\right)^m \frac{\pi - \theta}{\sin \theta} \end{aligned} \quad (44)$$

(A.74) が成立していることがわかる。(A.70) とこれを用いると、

$$\begin{aligned} C_m &= \frac{\|b_1\|^m \|b_2\|^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{m! \cos^m(\psi)}{(1 - \cos(\psi) \cos \theta)^{m+1}} d\psi \\ &= \frac{\sqrt{\Sigma_{1,1}}^m \sqrt{\Sigma_{2,2}}^m \sin^{2m+1} \theta}{2\pi} \left(\left(\frac{\partial}{\partial(\cos \theta)}\right)^m \frac{\pi - \theta}{\sin \theta}\right) = \frac{(\sqrt{\Sigma_{1,1} \Sigma_{2,2}})^{m/2}}{2\pi} \sin^{2m+1} \theta \left(\left(\frac{\partial}{\partial(\cos \theta)}\right)^m \frac{\pi - \theta}{\sin \theta}\right) \quad (45) \\ &= \frac{(\sqrt{\Sigma_{1,1} \Sigma_{2,2}})^{m/2}}{2\pi} \mathcal{J}_m(\theta) \end{aligned}$$

(7.94) が成立していることがわかる。また、(7.95) も成り立っていることがわかる。