

Bibliografia

- [1] *Planing of the Broadcasting Satellite Service in Regions 1 and 3*, Technical Basis for planning, Final Acts - World Broadcasting - Satellite Administrative Radio Conference, Geneva, 1977.
- [2] *Regional Administrative Radio Conference for the planing of the BroadCasting-Satellite Service in Region 2*, Technical Basis for Planing, Final Acts - Geneva, 1983.
- [3] *Technical Basis for the World Administrative Radio Conference on the Use of the Geostationary-Satellite Orbit and the Planing of space Services Utilizing it*, Report of the CCIR, july 1984.
- [4] *Orbit Space Minimizer*, Technical Report, Kokusai Denshin Denwa Co. Ltd., Japan 1984.
- [5] *CCIR Report to the Second Session of the World Administrative Radio Conference on the Use of the Geostationary-Satellite Orbit and the planing of Space Services Utilizing it*, Technical Report of the CCIR, july 1988.
- [6] *World administrative Radio Conference on the Use of the Geostationary-Satellite Orbit and the Planning on the space Services Utilizing it*, Final Acts, Outubro 1988, Geneva - Apêndice 30B.
- [7] *Revision of the Broadcasting Satellite Service im Regions 1 and 3*, Technical Basis for planing, Final Acts - World Radiocommunication Conference, Stambul, 2000.
- [8] J. M. P. Fortes, *Notas de aula da disciplina ELE-2605 - Sistemas de Comunicações via Satélite*, CETUC/PUC-Rio, 2003.
- [9] *Estimation of interference produced by the non-geostationary orbit FSS network to earth station of the geostationary orbit FSS networks in the*

bands 11/13 and 20/30 GHZ - ITU - WRC-97, document 4A/85-E. 30 june 1998.

- [10] A. V. Fiacco & G. P. McCormick, *Nonlinear Programming: Sequential Unconstrained Minimization Techniques*, John Wiley, 1968.
- [11] G. R. Walsh, *Methods of Optimization*, John Wiley, 1975.
- [12] W. L. Morgan & G.D. Gordon, *Communications Satellite Handbook*, Wiley Interscience.

A Geometria

A.1 Bases Consideradas

A Figura A.1 ilustra as duas bases consideradas na representação dos vetores utilizados no desenvolvimento desse trabalho.

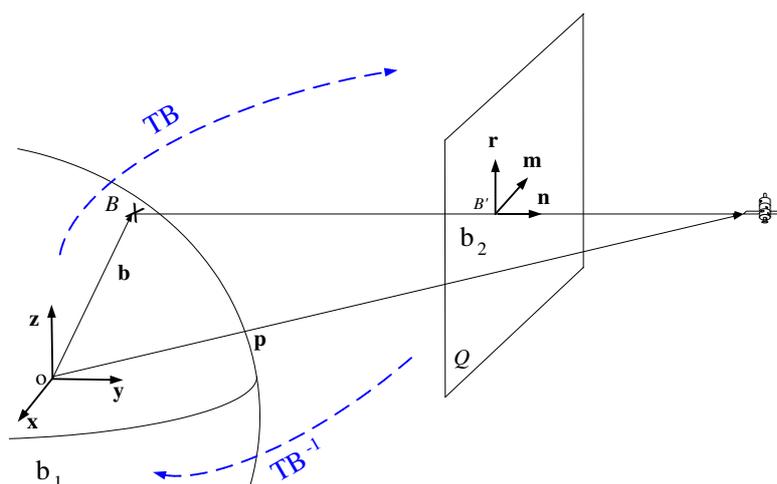


Figura A.1: Matriz transição de base.

A base b_1 é ortogonal, e sua origem está localizada no centro da Terra, sendo composta pelos vetores $\mathbf{x}, \mathbf{y}, \mathbf{z}$. O vetor \mathbf{z} aponta para o Norte, o vetor \mathbf{x} pertence ao plano do equador e aponta para o ponto de longitude zero, já o vetor \mathbf{y} é dado pelo produto vetorial: $\mathbf{z} \times \mathbf{x}$.

A base b_2 , também ortogonal, tem sua origem no plano \mathcal{Q} é composta pelos vetores $\mathbf{n}, \mathbf{m}, \mathbf{r}$. O plano \mathcal{Q} é o plano perpendicular a direção de apontamento da antena do satélite. Sendo assim o vetor \mathbf{n} é unitário na direção de apontamento do satélite e normal ao plano \mathcal{Q} .

$$\mathbf{n} = \frac{\mathbf{p} - \mathbf{b}}{\sqrt{(\mathbf{p} - \mathbf{b})^T (\mathbf{p} - \mathbf{b})}} \quad (\text{A-1})$$

O vetor \mathbf{m} é paralelo ao plano do equador e ortogonal ao vetor \mathbf{n} ($\mathbf{n} \cdot \mathbf{m} = 0$). Finalmente, define-se o vetor \mathbf{r} como $\mathbf{n} \times \mathbf{m}$.

A matriz mudança de bases $\mathbf{M}_{b_1 \rightarrow b_2}$ que corresponde a transformação linear que transforma a representação dos vetores na base b_1 em sua representação na base b_2 é dada por:

$$\mathbf{M}_{b_1 \rightarrow b_2} = \begin{pmatrix} n_1 & n_2 & n_3 \\ m_1 & m_2 & 0 \\ r_1 & r_2 & r_3 \end{pmatrix} \quad (\text{A-2})$$

A matriz M^{-1} é a matriz que transforma os vetores representados na base $[\mathbf{n}, \mathbf{m}, \mathbf{r}]$ para vetores na base $[\mathbf{x}, \mathbf{y}, \mathbf{z}]$.

A.2

Definição do feixe elíptico sobre o plano \mathcal{Q}

Os satélites considerados neste estudo possuem feixes elípticos, desta forma, deseja-se descrever as elipses que representam o contorno de -3dB desses feixes sobre o plano \mathcal{Q} para posteriormente transladarmos para a superfície da Terra e definir a área de cobertura do satélite. Os parâmetros que determinam essa elipse são ϕ_{01} , ϕ_{02} e γ [3].

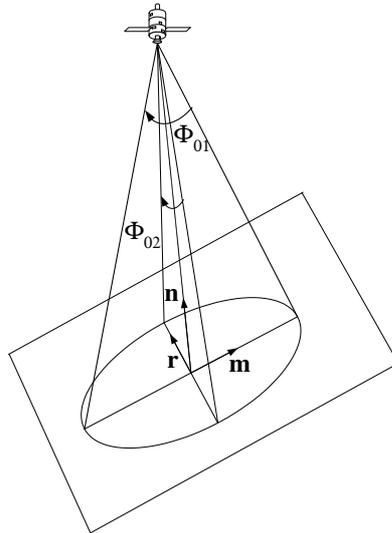


Figura A.2: Ângulos que definem a elipse do contorno de -3dB .

Os ângulos ϕ_{01} e ϕ_{02} representam a largura de feixe do eixo maior e menor, respectivamente, conforme Figura A.2.

As equações que determinam os eixos maior (e_M) e menor (e_m) em Km são dadas por

$$\begin{aligned} e_M &= d \tan \phi_{01} \\ e_m &= d \tan \phi_{02} \end{aligned} \quad (\text{A-3})$$

onde d é a distância em Km do plano \mathcal{Q} ao satélite. De forma paramétrica, a equação da elipse é definida por

$$\begin{aligned} m &= e_M \cos \theta \cos \gamma - e_m \sin \theta \sin \gamma \\ r &= e_M \cos \theta \sin \gamma + e_m \sin \theta \cos \gamma \\ 0 &< \theta < 2\pi \end{aligned}$$

O parâmetro γ é o ângulo de orientação da elipse, definido como o ângulo entre a linha paralela ao plano do equador (eixo \mathbf{m}) e o eixo principal da elipse, medido no sentido anti-horário.

A título de exemplo, a área de cobertura dos satélites responsáveis por cobrir o Brasil no Plano do Serviço Fixo por Satélite Elaborado pela UIT em 1988 [6] estão representados na Figura A.3.

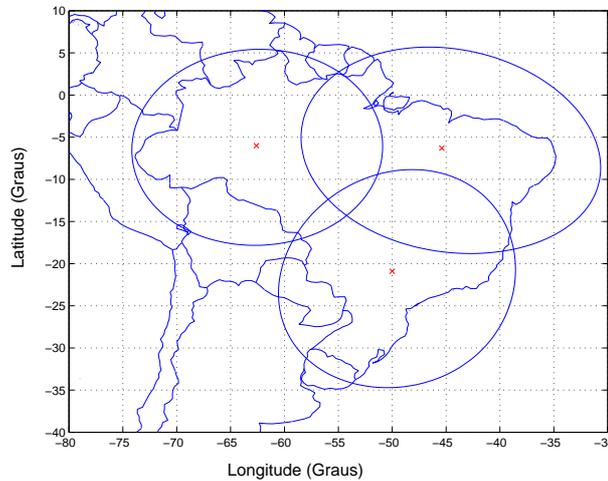


Figura A.3: Contorno de 3dB das elipses que cobrem o Brasil

Percebe-se que sobre a superfície da Terra o contorno elíptico de -3dB fica distorcida devido aos efeitos da curvatura da Terra.

B

Expressões Analíticas para o cálculo do Vetor Gradiente e da Matriz Hessiana

B.1

Desenvolvimento do Vetor Gradiente e da Matriz Hessiana

Neste Apêndice são desenvolvidos expressões analíticas para o vetor Gradiente e a matriz Hessiana utilizados na otimização. Para o problema definido em (3-27) com n sistemas a função objetivo do k -ésimo problema sem restrição (equação (4-1)) se escreve:

$$f_k(\tilde{\mathbf{x}}) = x_n - x_1 + r_k \left[\underbrace{\sum_{i=1}^n \sum_{\substack{j=1 \\ j \neq i}}^n \frac{1}{G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})} - L_{se}}_{\text{restrição de entrada única}} + \underbrace{\sum_{\ell=1}^{n-1} \frac{1}{x_{\ell+1} - x_\ell}}_{\text{restrição de pré-fixação de ordem}} + \underbrace{\sum_{\ell=1}^n \left(\frac{1}{a_\ell - x_\ell} + \frac{1}{b_\ell - x_\ell} \right)}_{\text{restrição de arco de serviço}} + \underbrace{\sum_{i=1}^n \frac{1}{G_i(\tilde{\mathbf{x}})} - L_{ag}}_{\text{restrição de entrada agregada}} \right]$$

onde $G_{ij}(\tilde{x})$ é a razão portadora-interferente de entrada única do sistema j interferindo no sistema i , conforme equação (3-23). $G_i(\tilde{x})$ é a razão portadora interferência de entrada agregada sobre o sistema i , conforme equação (3-24). Os parâmetros a_ℓ e b_ℓ são os limite inferior e superior, respectivamente do arco de serviço do ℓ -ésimo sistema, conforme equação (3-25).

O vetor Gradiente de $f_k(\tilde{\mathbf{x}})$ é definido por:

$$\mathbf{g}(\tilde{\mathbf{x}}) = \left(\frac{\partial f(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_1}, \frac{\partial f(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_2}, \frac{\partial f(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_3}, \dots, \frac{\partial f(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_n} \right)^T$$

Para definirmos a p -ésima componente de $g(\tilde{\mathbf{x}})$ vamos analisar três

casos distintos.

O primeiro caso é quando a componente do gradiente a ser determinada for a primeira ($p = 1$)

$$\frac{\partial f_k(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_1} = -1 - r_k \left[\underbrace{\left(\sum_{\substack{j=1 \\ j \neq 1}}^n \frac{h'_{1j}(\tilde{\mathbf{x}})}{h_{1j}^2(\tilde{\mathbf{x}})} + \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq 1}}^n \frac{h'_{i1}(\tilde{\mathbf{x}})}{h_{i1}^2(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{2(n-1)\text{termos}} + \frac{1}{(x_2 - x_1)^2} \right. \\ \left. + \frac{(-1)}{(x_1 - a_1)^2} + \frac{1}{(b_1 - x_1)^2} + \underbrace{\left(\sum_{i=1}^n \frac{h'_i(\tilde{\mathbf{x}})}{h_i^2(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{n\text{termos}} \right]$$

Os $(n - 1)$ termos referem-se ao sistema p atuando como interferente no sistema i e os outros $(n - 1)$ termos referem-se ao sistema p atuando como vítima do sistema j . Seja:

$$\begin{aligned} h_{ij}(\tilde{\mathbf{x}}) &= G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}}) - L_{se} \\ h'_{ij}(\tilde{\mathbf{x}}) &= \frac{\partial h_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} = \frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \\ h_i(\tilde{\mathbf{x}}) &= G_i(\tilde{\mathbf{x}}) - L_{ag} \\ h'_i(\tilde{\mathbf{x}}) &= \frac{\partial h_i(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} = \frac{\partial G_i(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} = \left[\sum_{\substack{j=1 \\ j \neq p}}^n \frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \right]^{-1} \end{aligned} \quad (\text{B-1})$$

O termo $\frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_k}$ é desenvolvida no Apêndice B.3 para o caso onde p é interferente e para o caso onde p é vítima. Pela equação (B-1) observa-se que para cada termo $\frac{\partial G_i(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p}$ onde $i \neq p$, temos apenas um termo para cada i , onde p é o sistema interferente e para o termo onde $i = p$ temos o somatório de $n - 1$ termos para o caso onde p é o sistema vítima.

O segundo caso é quando a componente do gradiente a ser determinada é a última ($p = n$).

$$\frac{\partial f_k(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_n} = 1 - r_k \left[\underbrace{\left(\sum_{\substack{j=1 \\ j \neq n}}^n \frac{h'_{nj}(\tilde{\mathbf{x}})}{h_{nj}^2(\tilde{\mathbf{x}})} + \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq n}}^n \frac{h'_{in}(\tilde{\mathbf{x}})}{h_{in}^2(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{2(n-1)\text{termos}} + \frac{(-1)}{(x_n - x_{n-1})^2} \right. \\ \left. + \frac{(-1)}{(x_n - a_n)^2} + \frac{1}{(b_n - x_n)^2} + \underbrace{\left(\sum_{i=1}^n \frac{h'_i(\tilde{\mathbf{x}})}{h_i^2(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{n\text{termos}} \right]$$

O Terceiro caso é quando a componente do gradiente a ser determinada não é a última nem a primeira ($p \neq 1$ e $p \neq n$).

$$\frac{\partial f_k(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} = -r_k \left[\underbrace{\left(\sum_{\substack{j=1 \\ j \neq p}}^n \frac{h'_{pj}(\tilde{\mathbf{x}})}{h_{pj}^2(\tilde{\mathbf{x}})} + \sum_{\substack{i=1 \\ i \neq p}}^n \frac{h'_{ip}(\tilde{\mathbf{x}})}{h_{ip}^2(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{2(n-1)\text{termos}} + \frac{(-1)}{(x_p - x_{p-1})^2} \right. \\ \left. + \frac{(-1)}{(x_p - a_p)^2} + \frac{1}{(b_p - x_p)^2} + \underbrace{\left(\sum_{i=1}^n \frac{h'_i(\tilde{\mathbf{x}})}{h_i^2(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{n\text{termos}} + \right]$$

A matriz Hessiana de $f(\mathbf{x})$ é definido por:

$$\mathbf{T}(\mathbf{x}) = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_3} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_n} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_2 \partial x_1} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_2^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_2 \partial x_3} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_2 \partial x_n} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_3 \partial x_1} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_3 \partial x_2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_3^2} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_3 \partial x_n} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x_n \partial x_1} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_n \partial x_2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x_n \partial x_3} & \cdots & \frac{\partial^2 f}{\partial x_n^2} \end{pmatrix}$$

Para definirmos o elemento T_{ij} de $T(\tilde{\mathbf{x}})$ vamos analisar dois casos distintos.

O Primeiro caso é quando a componente da Matriz Hessiana a ser determinada pertence a diagonal ($j = p$ e $i = p$):

$$\frac{\partial^2 f_k(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p \partial x_p} = -r_k \left[\underbrace{\sum_{\substack{j=1 \\ j \neq p}}^n \left(\frac{\frac{\partial^2 h_{pj}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p^2} h_{pj}(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_{pj}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \right)^2}{h_{pj}^3(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{(n-1)\text{termos}} + \underbrace{\sum_{\substack{i=1 \\ i \neq p}}^n \left(\frac{\frac{\partial^2 h_{ip}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p^2} h_{ip}(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_{ip}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \right)^2}{h_{ip}^3(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{(n-1)\text{termos}} + \underbrace{\sum_{i=1}^n \left(\frac{\frac{\partial^2 h_i(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p^2} h_i(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_i(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \right)^2}{h_i^3(\tilde{\mathbf{x}})} \right)}_{n\text{termos}} \right]$$

O Segundo caso é quando a componente da Matriz Hessiana a ser determinada não pertence a diagonal ($i = l, j = p$):

$$\frac{\partial^2 f_k(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l \partial x_p} = -r_k \left[\frac{\frac{\partial^2 h_{lp}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l \partial x_p} h_{lp}(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_{lp}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l} \frac{\partial h_{lp}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \right)}{h_{lp}^3(\tilde{\mathbf{x}})} + \frac{\frac{\partial^2 h_{pl}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p \partial x_l} h_{pl}(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_{pl}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \frac{\partial h_{pl}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l} \right)^2}{h_{pl}^3(\tilde{\mathbf{x}})} + \frac{\frac{\partial^2 h_l(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l \partial x_p} h_l(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_l(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l} \frac{\partial h_l(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \right)}{h_l^3(\tilde{\mathbf{x}})} + \frac{\frac{\partial^2 h_p(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p \partial x_l} h_p(\tilde{\mathbf{x}}) - 2 \left(\frac{\partial h_p(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_p} \frac{\partial h_p(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_l} \right)^2}{h_p^3(\tilde{\mathbf{x}})} \right]$$

A matriz Hessiana é simétrica.

B.2

Calculo da Derivada da Razão Portadora - Interferência

Antes de calcular a derivada da razão portadora-interferência, algumas analogias podem ser feitas em torno desse cálculo a fim de facilitar o

desenvolvimento da matriz Hessiana e do vetor Gradiente.

Seja a equação (3-4) expressa em dB dada por

- *Downlink*

$$\left(\frac{C}{I}\right)_{down} \Big|_{db} = E_3 + G_3(\gamma) + G_4(0) - l_{sd} + G'_3(0) + \\ -E'_3 - G'_3(\eta) - G_4(\varepsilon) + l_{sd'} - G_3(0) \quad (B-2)$$

- *Uplink*

$$\left(\frac{C}{I}\right)_{up} \Big|_{db} = E_1 + G'_1(0) + G_2(\phi) - l_{su} \\ -E_1 - G'_1(\theta) - G_2(\rho) + l_{su'} \quad (B-3)$$

- *C/I total*

$$\left(\frac{C}{I}\right)_{total} \Big|_{db} = 10 \log \left[\left[10^{\frac{(C/I)_d}{10}} \right]^{-1} + \left[10^{\frac{(C/I)_u}{10}} \right]^{-1} \right]^{-1} \quad (B-4)$$

E_1, E'_1, E_3, E'_3 estão definidos na equação (3-5).

Sejam apenas dois sistemas e as quantidades com o índice j reference ao interferente e as quantidades com o índice i reference ao sistema vítima (interferido). Onde $G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})$ é uma função que represente a razão (C/I) total em dB do sistema j no sistema i . O vetor $\tilde{\mathbf{x}}$ define as posições orbitais dos satélites envolvidos. No caso de dois sistemas, temos $\mathbf{x} = (\mathbf{x}_1, \mathbf{x}_2)^T$.

As variações de $G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})$ em relação a variação da posição orbital do satélite interferente podem ser definidas por:

$$\frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_j} \quad e \quad \frac{\partial^2 G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_j^2}$$

E as variações de $G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})$ em relação a variação do satélite vítima são

definidas por:

$$\frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_i} \text{ e } \frac{\partial^2 G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_i^2}$$

Sendo assim, identifica-se a analogia entre:

- As derivadas primeiras:

$$\frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_i} \text{ e } \frac{\partial G_{ji}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_j}$$

$$\frac{\partial G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_j} \text{ e } \frac{\partial G_{ji}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_i}$$

- As derivadas segundas:

$$\frac{\partial^2 G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_i^2} \text{ e } \frac{\partial^2 G_{ji}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_j^2}$$

$$\frac{\partial^2 G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_j^2} \text{ e } \frac{\partial^2 G_{ji}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial x_i^2}$$

- As derivadas segundas Mistas:

$$\frac{\partial^2 G_{ij}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial^2 x_i \partial x_j} \text{ e } \frac{\partial^2 G_{ji}(\tilde{\mathbf{x}})}{\partial^2 x_j \partial x_i}$$

B.3

Desenvolvimento da Derivada Primeira da Razão Portadora-Interferência

Neste Apêndice define-se então as expressões para a derivada primeira da razão Portadora-Interferência em função de \mathbf{p} , d , \mathbf{c} , diagramas de irradiação das antenas, ϕ_{o1} , ϕ_{o2} , Φ , Φ_0 e γ . $G_{ij}(\mathbf{x})$ é definido conforme equação (B-4) por:

$$G_{ij}(\mathbf{x}) = 10 \log \left[\left[10^{\frac{(C/I)_d}{10}} \right]^{-1} + \left[10^{\frac{(C/I)_u}{10}} \right]^{-1} \right]^{-1} \quad (\text{B-5})$$

onde $(C/I)_d$ e $(C/I)_u$ representam as razões Portadora-Interferência do sistema j interferindo no sistema i , sem estar em dB. Para facilitar a notação, vamos definir:

$$\Lambda(\mathbf{x}) = \left[\left[10^{\frac{(C/I)_d}{10}} \right]^{-1} + \left[10^{\frac{(C/I)_u}{10}} \right]^{-1} \right]^{-1} \quad (\text{B-6})$$

Seja 1 o índice que representa o sistema interferente e 2 o índice que representa o sistema vítima. Sendo assim, a variação em função do sistema interferente:

$$\begin{aligned} \frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1} &= \frac{10}{\Lambda(\mathbf{x}) \ln(10)} \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1} \\ \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1} &= [\Lambda(\mathbf{x})]^2 \left\{ [(C/I)_d]^{-2} \frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_1} + [(C/I)_u]^{-2} \frac{\partial [(C/I)_u]}{\partial x_1} \right\} \end{aligned} \quad (\text{B-7})$$

Seja

$$\frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_1} = \ln(10) \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{db}} \right] \frac{\partial (C/I)_d|_{db}}{\partial x_1}$$

Onde $(C/I)_d|_{db}$ é dado pela equação (B-2)

$$\begin{aligned} \frac{\partial [(C/I)_d|_{db}]}{\partial x_1} &= \frac{\partial G_3(\gamma)}{\partial x_1} + \frac{\partial G_4(0)}{\partial x_1} - \frac{\partial l_{sd}}{\partial x_1} + \frac{\partial G'_3(0)}{\partial x_1} \\ &\quad - \frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1} - \frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1} + \frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_1} - \frac{\partial G_3(0)}{\partial x_1} \end{aligned} \quad (\text{B-8})$$

Vamos desenvolver todos os termos acima separadamente. A perda de

espaço livre é dada por:

$$l_s = 92.44 + 20 \log(d^*) + 20 \log(f) \quad (\text{B-9})$$

onde:

$$d^* = [(\mathbf{E}_T - \mathbf{p})^T(\mathbf{E}_T - \mathbf{p})]^{\frac{1}{2}} \quad (\text{B-10})$$

Onde d^* é a distância dado em km, f é a frequência de operação dado em GHz, \mathbf{E}_T é a posição da estação terrena e \mathbf{p} é o vetor posição do satélite.

Desta forma $\frac{\partial l_{sd}}{\partial x_1} = 0$, pela geometria do problema tanto \mathbf{E}_T e \mathbf{p} referem-se ao sistema vítima. Percebe-se que l_{sd} não depende de x_1 só depende da posição do satélite vítima.

Para $\frac{\partial G_3(0)}{\partial x_1}$, $\frac{\partial G'_3(0)}{\partial x_1}$, $\frac{\partial G_4(0)}{\partial x_1}$ conforme o diagrama de irradiação das antenas $G(0)$ é igual ao G_{max} que é um valor constante. Logo suas derivadas são nulas. Da mesma forma $\frac{\partial G_3(\gamma)}{\partial x_1}$ também é nulo. Pela geometria do problema, percebe-se que ele não depende da posição do satélite interferente.

Para $l_{sd'}$ dado por (B-9) e (B-10), onde \mathbf{E}_T é a posição da estação terrena no sistema vítima e \mathbf{p} é o vetor posição do satélite interferente. tem-se:

$$\frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_1} = \frac{20}{d^* \ln(10)} \frac{\partial d^*}{\partial x_1} \quad (\text{B-11})$$

$$\frac{\partial d^*}{\partial x_1} = \frac{\partial d^*}{\partial \mathbf{p}} \frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} \quad (\text{B-12})$$

Como \mathbf{p} é um vetor em coordenadas retangulares e $\mathbf{p}_c = (p_{c1}, p_{c2}, p_{c3})^T$ é o vetor \mathbf{p} em coordenadas polares e $k = 180/\pi$, $RS = 42.250$, temos:

$$\begin{aligned} \mathbf{p}_c &= (RS, 0, x_1)^T \\ \mathbf{p} &= [p_{c1} \cos(x_1 k), p_{c1} \sin(x_1 k), 0]^T \end{aligned} \quad (\text{B-13})$$

$$\frac{\partial d^*}{\partial \mathbf{p}^T} = -d^{*(-1)}(\mathbf{E}_T - \mathbf{p})^T \quad (\text{B-14})$$

$$\frac{\partial \mathbf{p}}{\partial x_1} = p_{c1}[-\sin(x_1 k)k, \cos(x_1 k)k, 0]^T \quad (\text{B-15})$$

Ao substituir (B-14) e (B-15) em (B-12), obtem-se:

$$\frac{\partial d^*}{\partial x_1} = d^{*(-1)}[(E_{T1} - p_1) \sin(x_1 k)k - (E_{T2} - p_2) \cos(x_1 k)k]p_{c1} \quad (\text{B-16})$$

E substituindo (B-16) em (B-11), $\frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_1}$ está definido. Para determinar $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1}$, vamos utilizar a Regra da Cadeia:

$$\frac{\partial G'_3}{\partial x_1} = \frac{\partial G'_3}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial x_1} \quad (\text{B-17})$$

onde, conforme as equações que descrevem o diagrama de radiação do satélite, temos:

$$\frac{\partial G'_3}{\partial \eta} = \begin{cases} -24\eta & , \text{se } 0 < \eta < 1.45 \\ -\frac{20}{\log(10)\eta} & , \text{se } \eta > 1.45 \end{cases} \quad (\text{B-18})$$

$$\eta(x_1) = \frac{\Phi(x_1)}{\Phi_0(x_1)}$$

onde Φ e Φ_0 estão definidos conforme Figura 3.3

$$\begin{aligned} \frac{\partial \eta}{\partial x_1} &= \frac{\Phi(x_1)' \Phi_0(x_1) - \Phi_0(x_1)' \Phi(x_1)}{[\Phi_0(x_1)]^2} \\ \Phi(x_1)' &= \frac{\partial \Phi(x_1)}{\partial x_1} \\ \Phi(x_1) &= \arccos \left(\frac{\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}}{\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|} \right) \left(\frac{180}{\pi} \right) \end{aligned} \quad (\text{B-19})$$

onde, conforme Figura 3.6 e Figura B.1.

$$\begin{aligned} \mathbf{b}_p &= \mathbf{TB}(\mathbf{c} - \mathbf{p}) + \mathbf{TB}(\mathbf{c} - \mathbf{E}'_T) \\ \mathbf{E}'_T &= \mathbf{E}_T + \beta(\mathbf{p} - \mathbf{E}_T), \text{ conforme equação (3-15),} \end{aligned}$$

substituindo \mathbf{a} por \mathbf{E}_T .

Desta forma:

$$\mathbf{b}_p = \mathbf{TB}(\mathbf{c} - \mathbf{p}) + \mathbf{TB}(\mathbf{c} - \mathbf{E}_T + \beta(\mathbf{p} - \mathbf{E}_T))$$

Analisa-se cada termo da equação (B-22) separadamente

$$\begin{aligned} (\mathbf{b}_p^T \mathbf{df}_{nmr})' &= (\mathbf{b}_p^T)' \mathbf{df}_{nmr} + \mathbf{b}_p^T (\mathbf{df}_{nmr})' \\ (\mathbf{b}_p^T)' &= (\mathbf{b}_p')^T \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{b}_p' &= \mathbf{TB}'\mathbf{c} + \mathbf{TBc}' - \mathbf{TB}'\mathbf{p} - \mathbf{TB}'\mathbf{E}_T - \mathbf{TB}'\beta\mathbf{p} \\ &\quad - \mathbf{TB}\beta'\mathbf{p} - \mathbf{TB}\beta\mathbf{p}' + \mathbf{TB}'\beta\mathbf{E}_T + \mathbf{TB}\beta'\mathbf{E}_T \end{aligned} \quad (\text{B-23})$$

$$\mathbf{df}'_{nmr} = \mathbf{TB}'\mathbf{c} + \mathbf{TBc}' - \mathbf{TB}'\mathbf{p} - \mathbf{TBp}' \quad (\text{B-24})$$

Para definir \mathbf{b}_p' e \mathbf{df}'_{nmr} , precisamos definir primeiro \mathbf{TB}' :

$$\mathbf{TB}' = \frac{\partial \mathbf{TB}}{\partial x_1} = \begin{pmatrix} \frac{\partial n_1}{\partial x_1} & \frac{\partial n_2}{\partial x_1} & \frac{\partial n_3}{\partial x_1} \\ \frac{\partial m_1}{\partial x_1} & \frac{\partial m_2}{\partial x_1} & 0 \\ \frac{\partial r_1}{\partial x_1} & \frac{\partial r_2}{\partial x_1} & \frac{\partial r_3}{\partial x_1} \end{pmatrix} \quad (\text{B-25})$$

Como todos os termos da Matriz \mathbf{TB} dependem de \mathbf{n} conforme Apêndice A.1 só há necessidade de derivar os n_i termos em relação a x_1 e para os outros termos usamos a regra da cadeia.

Seja \mathbf{n} dado pela equação (A-1). Assim como \mathbf{p} , \mathbf{b} é dado em coordenadas retangulares e \mathbf{b} é constante. Conforme a equação (B-13), apenas a primeira e segunda componente de \mathbf{p} dependem de x_1 . desta forma:

$$\frac{\partial n_1}{\partial x_1} = \frac{p'_1 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_1 - b_1) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2} \quad (\text{B-26})$$

Onde p'_1 está definido em (B-15).

$$\begin{aligned} \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|' &= \left([(p_1 - b_1)^2 + (p_2 - b_2)^2 + (p_3 - b_3)^2]^{1/2} \right)' \\ &= \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^{-1} [(p_1 - b_1)(RS k \sin(x_1 k)) + \\ &\quad + (p_2 - b_2)(RS k \cos(x_1 k))] \end{aligned}$$

Calculando a derivada da segunda componente:

$$\frac{\partial n_2}{\partial x_1} = \frac{p'_2 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_2 - b_2) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2} \quad (\text{B-27})$$

Onde p'_2 está definido em (B-15). Calculando a terceira componente:

$$\frac{\partial n_3}{\partial x_1} = \frac{-(p_3 - b_3) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2} \quad (\text{B-28})$$

O vetor \mathbf{m} é dado por (??). Sendo assim:

$$\frac{\partial m_1}{\partial x_1} = \frac{-n'_2(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} + n'_2 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'}{(n_1^2 + n_2^2)} \quad (\text{B-29})$$

$n'_2 = \frac{\partial n_2}{\partial x_1}$ é conhecido. Desenvolvendo $[(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'$, temos:

$$[(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]' = [(n_1^2 + n_2^2)^{-1/2}] (n_1 n'_1 + n_2 n'_2)$$

$n'_1 = \frac{\partial n_1}{\partial x_1}$ também é conhecido. A componente m_2 tem derivada parecida com a derivada da componente m_1 :

$$\frac{\partial m_2}{\partial x_1} = \frac{-n'_1(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} - n'_1 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'}{(n_1^2 + n_2^2)} \quad (\text{B-30})$$

Substituindo as equações (B-26) e (B-27) nas equações (B-29) e (B-30), $\frac{\partial m_1}{\partial x_1}$ e $\frac{\partial m_2}{\partial x_1}$ estão definidos. Para completar faltam as derivadas das componentes de \mathbf{r} . O vetor \mathbf{r} é definido no Apêndice A.1. Sendo assim:

$$\frac{\partial r_1}{\partial x_1} = -m'_2 n_3 - m_2 n'_3 \quad (\text{B-31})$$

$$\frac{\partial r_2}{\partial x_1} = m'_1 n_3 + m_1 n'_3 \quad (\text{B-32})$$

$$\frac{\partial r_3}{\partial x_1} = m'_2 n_1 + m_2 n'_1 - m'_1 n_2 - m_1 n'_2 \quad (\text{B-33})$$

Substituindo as equações (B-29) e (B-30) nas equações (B-31), (B-32) e (B-33) todas as componentes de \mathbf{TB} estão definidas.

Desta forma $\frac{\partial \mathbf{TB}}{\partial x_1}$ está determinada. Voltando a equação (B-24), \mathbf{df}'_{nmr} está determinado pois \mathbf{p}' está definido por (B-15). Para determinar \mathbf{b}_p' falta determinar β' , conforme equação (B-23)

Seja β dado pela (3-16). Desta forma:

$$\frac{\partial \beta}{\partial x_1} = \frac{(\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n})'(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n}) - (\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n})(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n})'}{(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n})^2} \quad (\text{B-34})$$

onde:

$$(\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n})' = \mathbf{c}^T \mathbf{n}' + (\mathbf{c}^T)' \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n}' \quad (\text{B-35})$$

$$(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n})' = \mathbf{p}^T \mathbf{n}' + (\mathbf{p}^T)' \mathbf{n} - \mathbf{E}_T^T \mathbf{n}' \quad (\text{B-36})$$

como \mathbf{p}' é determinado por (B-15) e substituindo a equação (B-36) e (B-35) na equação (B-34) β' é conhecido e conseqüentemente \mathbf{b}_p também. Voltando a equação (B-22). Faltava determinar $(\|\mathbf{b}_p^T\| \|\mathbf{df}_{nmr}^T\|)'$.

$$(\|\mathbf{b}_p^T\| \|\mathbf{df}_{nmr}^T\|)' = (\|\mathbf{b}_p^T\|' \|\mathbf{df}_{nmr}^T\|) + (\|\mathbf{b}_p^T\| \|\mathbf{df}_{nmr}^T\|)' \quad (\text{B-37})$$

$\|\mathbf{b}_p^T\|'$ é determinado utilizando as equações (B-23) e

$$\|\mathbf{b}_p^T\|' = \|\mathbf{b}_p^T\|^{-1} b_p (b_p')^T \quad (\text{B-38})$$

A quantidade $\|\mathbf{df}_{nmr}^T\|'$ é determinada analogamente a $\|\mathbf{b}_p^T\|'$ e, ainda, utilizando a equação (B-24).

Sendo assim substituindo as equações (B-37), (B-23) e (B-24) na equação (B-22), $\frac{\partial A(\mathbf{x})}{\partial x_1}$ está determinado e substituindo (B-21) e (B-22) em (B-20) $\frac{\partial \Phi}{\partial x_1}$ também está. Voltando a equação (B-19). Vamos determinar Φ'_0 .

$$\Phi_0(x_1)' = \frac{\partial \Phi_0(x_1)}{\partial x_1}$$

$$\Phi_0(x_1) = \arccos \left(\frac{\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr}}{\|\mathbf{b}_{\mathbf{po}}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|} \right) \left(\frac{180}{\pi} \right)$$

onde

$$\mathbf{b}_{\mathbf{po}} = \mathbf{TB}[\mathbf{c} - \mathbf{p}] + \mathbf{p}_{\mathbf{ol}}$$

$$\mathbf{p}_{\mathbf{ol}} = (0, e_M \cos \delta \cos \gamma - e_m \sin \delta \sin \gamma, e_M \cos \delta \sin \gamma + e_m \cos \delta \cos \gamma)^T$$

$\mathbf{b}_{\mathbf{po}}$ e $\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}$ estão representados nas Figuras B.1. γ é o ângulo de orientação da elipse. δ é o ângulo formado entre o vetor $\mathbf{b}_{\mathbf{po}}$ e o eixo maior da elipse. Conforme representado na Figura B.2.

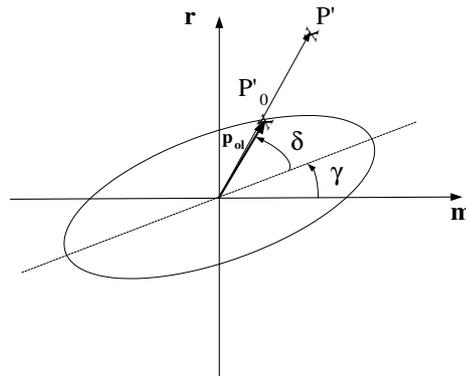


Figura B.2: Definição dos ângulos

Vamos definir:

$$B(\mathbf{x}) = \left(\frac{\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr}}{\|\mathbf{b}_{\mathbf{po}}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|} \right) \tag{B-39}$$

$$\tag{B-40}$$

Sendo assim,

$$\frac{\partial \Phi_0}{\partial x_1} = \frac{\partial \Phi_0}{\partial B} \frac{\partial B}{\partial x_1} \tag{B-41}$$

$$\frac{\partial \Phi_0}{\partial B} = \frac{2B(x)B'(x)}{\sqrt{1 - B(x)^2}} \tag{B-42}$$

$$\frac{\partial B(\mathbf{x})}{\partial x_1} = \frac{(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr})' (\|\mathbf{b}_{\mathbf{po}}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{b}_{nmr}) (\|\mathbf{b}_{\mathbf{po}}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)' }{(\|\mathbf{b}_{\mathbf{po}}\| \|\mathbf{b}_{nmr}\|)^2} \quad (\text{B-43})$$

Seja

$$(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr})' = (\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T)' \mathbf{df}_{nmr} + \mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}'_{nmr}$$

Como \mathbf{df}'_{nmr} já foi determinado, basta determinar $(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T)' = (\mathbf{b}_{\mathbf{po}}')^T$. Desta forma, temos pelas equações acima:

$$\begin{aligned} \mathbf{b}_{\mathbf{po}}' &= \mathbf{df}'_{nmr} + \mathbf{p}_{\mathbf{ol}}' \\ \mathbf{p}_{\mathbf{ol}}' &= (0, -e_M \delta' \cos \gamma \sin \delta - e_m \delta' \sin \gamma \cos \delta, \\ &\quad -e_M \delta' \sin \gamma \sin \delta + e_m \delta' \cos \gamma \cos \delta)^T \end{aligned} \quad (\text{B-44})$$

Pode-se mostrar que:

$$\delta = \arccos \left(\frac{\mathbf{p}_{\mathbf{ol}} \mathbf{m}}{\|\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}\| \|\mathbf{m}\|} \right)$$

onde \mathbf{b}_{fm} é o vetor unitário $[0,1,0]$. Desta forma:

$$\delta' = \frac{2C(x)2C'}{\sqrt{1-C(x)^2}} \quad (\text{B-45})$$

onde C e C' são dados por:

$$C = \frac{\mathbf{p}_{\mathbf{ol}} \mathbf{m}}{\|\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}\| \|\mathbf{m}\|} \quad (\text{B-46})$$

$$C' = \left(\frac{(\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}^T \mathbf{m})' \|\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}\| - (\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}^T \mathbf{m}) \|\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}'\|}{(\|\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}\|)^2} \right) \quad (\text{B-47})$$

Observa-se pela equação (B-47) falta determinar

$$(\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}^T \mathbf{m})' = (\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}')^T \mathbf{m} = \mathbf{E} \cdot (\text{rot} \cdot \mathbf{b}_p') \cdot \mathbf{m}$$

onde b'_p é dado por (B-23) e

$$\mathbf{E} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1/e_M & 0 \\ 0 & 0 & 1/e_m \end{bmatrix} \text{ e } \mathbf{rot} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\gamma) & -\sin(\gamma) \\ 0 & \sin(\gamma) & \cos(\gamma) \end{bmatrix}$$

onde γ é definido conforme Figura B.1 e $\|\mathbf{p}_{o1}\|$ é dado analogamente à equação (B-38). Voltando a equação (B-45), observa-se que γ' está determinado.

\mathbf{b}_{po}' está determinado. Substituindo as equações (B-44), (B-24) em (B-39) $\frac{\partial B}{\partial x_1}$ está determinado. Substituindo as equações (B-39) e (B-42) em (B-41) $\frac{\partial \Phi_0}{\partial x_1}$ está determinado.

Voltando a equação (B-19) percebe-se que $\frac{\partial \eta}{\partial x_1}$ está determinado e conseqüentemente $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1}$ também está.

Voltando a equação (B-8), falta determinar o último termo: $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1}$.

Pode-se escrever:

$$\frac{\partial G_4}{\partial x_1} = \frac{\partial G_4}{\partial \varepsilon} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1} \quad (\text{B-48})$$

Conforme o diagrama de radiação da estação, temos:

$$\frac{\partial G_4}{\partial \varepsilon} = \begin{cases} -5 \times 10^{-3} \left(\frac{D}{\lambda} \varepsilon \right) & , \text{ se } 0 < \varepsilon < \varepsilon_m \\ 0 & , \text{ se } \varepsilon_m \leq \varepsilon < \varepsilon_r \\ -\frac{25}{\log(10)\varepsilon} & , \text{ se } \varepsilon_r \leq \varepsilon < 36.3^\circ \\ 0 & , \text{ se } 36.3^\circ \leq \varepsilon < 180^\circ \end{cases} \quad (\text{B-49})$$

onde ε_m e ε_r estão definidos na Seção 3.2.1

$$\varepsilon(\mathbf{x}) = \arccos\left(\frac{\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V}{\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|}\right) \frac{180}{\pi} \quad (\text{B-50})$$

$$D = \left(\frac{\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V}{\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|}\right) \quad (\text{B-51})$$

$$\frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1} = \frac{\partial \varepsilon}{\partial D} \frac{\partial D}{\partial x_1} \frac{180}{\pi} \quad (\text{B-52})$$

$$\frac{\partial \varepsilon}{\partial D} = \frac{2D(x)D'(x)}{\sqrt{1-D(x)^2}} \quad (\text{B-53})$$

onde $\mathbf{w}_I = \mathbf{p}_I - \mathbf{E}_T$ e $\mathbf{w}_V = \mathbf{p}_V - \mathbf{E}_T$, \mathbf{E}_T é a posição da Estação Terrena receptora do sistema vítima, \mathbf{p}_I é o vetor posição do satélite interferente, \mathbf{p}_V é o vetor posição do satélite vítima. Percebe-se que \mathbf{w}_V não depende de x_1 .

Temos:

$$\frac{\partial D(\mathbf{x})}{\partial x_1} = \frac{(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|) - (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)'}{(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)^2} \quad (\text{B-54})$$

desenvolvendo:

$$(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)' = (\mathbf{w}_I^T)' \mathbf{w}_V + \mathbf{w}_I^T (\mathbf{w}_V)' \quad (\text{B-55})$$

e

$$(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)' = \|\mathbf{w}_I\|' \|\mathbf{w}_V\| + \|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|' \quad (\text{B-56})$$

$\|\mathbf{w}_I\|'$ e $\|\mathbf{w}_V\|'$ podem ser determinado pela formula descrita no Apêndice B.3. Como neste caso:

$$\mathbf{w}'_I = \mathbf{p}' \quad (\text{B-57})$$

$$\mathbf{w}'_V = \mathbf{0} \quad (\text{B-58})$$

Onde \mathbf{p} é o vetor posição do satélite interferente. Desta forma, substituindo as equações (B-57), (B-58) e (B-55) em (B-54) determinamos $\frac{\partial D}{\partial x_1}$.

Substituindo as equações (B-54) e (B-53) em (B-52) $\frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1}$ está determinado.

Substituindo (B-52) e (B-50) $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1}$ está determinado. Voltando a equação (B-8), determinamos $\frac{\partial [(C/I)_{d|db}]}{\partial x_1}$.

Voltando a equação (B-7), falta determinar $\frac{\partial[(C/I)_u|_{db}]}{\partial x_1}$
 Seja

$$\frac{\partial[(C/I)_u]}{\partial x_1} = \ln(10)(10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{db}}) \frac{\partial(C/I)_u|_{db}}{\partial x_1} \quad (\text{B-59})$$

Onde $(C/I)_u|_{db}$ é dado pela equação (B-3)

$$\begin{aligned} \frac{\partial[(C/I)_u|_{db}]}{\partial x_1} = & \frac{\partial G_2(\phi)}{\partial x_1} + \frac{\partial G'_1(0)}{\partial x_1} - \frac{\partial l_{su}}{\partial x_1} \\ & - \frac{\partial G'_1(\theta)}{\partial x_1} - \frac{\partial G_2(\rho)}{\partial x_1} + \frac{\partial l_{su'}}{\partial x_1} \end{aligned} \quad (\text{B-60})$$

Vamos desenvolver todos os termos acima separadamente. Pela geometria do problema, percebe-se que: $\frac{\partial l_{su}}{\partial x_1}$, $\frac{\partial l_{su'}}{\partial x_1}$, $\frac{\partial G'_1(0)}{\partial x_1}$, $\frac{\partial G_2(\phi)}{\partial x_1}$ e $\frac{\partial G_2(\rho)}{\partial x_1}$ são nulas, as quantidades que queremos derivar não dependem da posição do sistema interferente. Sendo assim nos resta determinar $\frac{\partial G'_1(\theta)}{\partial x_1}$. A determinação deste último termo é igual a desenvolvida para $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1}$ com a ressalva que $\mathbf{w}'_I = -\mathbf{p}'$, $\mathbf{w}'_V = 0$ e \mathbf{p}_I é o vetor posição do satélite interferente. \mathbf{w}_I e \mathbf{w}_V neste caso possuem sinais oposto ao anterior e \mathbf{E}_T é a posição da Estação Terrena do sistema interferente. Desta forma (B-60) está determinado, $\frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1}$ está determinado e conseqüentemente $\frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1}$ está resolvida. Observa-se pelo Apêndice B.2 que a $\frac{\partial G_{12}(\mathbf{x})}{\partial x_2}$ também está determinado, pois possui a mesma expressão analítica de $\frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1}$ se trocarmos as informações do sistema interferente com as do sistema vítima.

Para completar o conjunto de derivadas primeiras da razão Portadora-Interferência falta determinar $\frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2}$. $G_{21}(\mathbf{x})$ esta definido na equação (B-5). Seja $\Lambda(\mathbf{x})$ definido por (B-6). Sendo assim, a variação em função do sistema vitima:

$$\begin{aligned} \frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2} &= \frac{10}{\Lambda(\mathbf{x}) \ln(10)} \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2} \\ \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2} &= [\Lambda(\mathbf{x})]^2 \left\{ [(C/I)_d]^{-2} \frac{\partial[(C/I)_d]}{\partial x_2} + [(C/I)_u]^{-2} \frac{\partial[(C/I)_u]}{\partial x_2} \right\} \quad (\text{B-61}) \end{aligned}$$

Seja

$$\begin{aligned} \frac{\partial[(C/I)_d]}{\partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_2} \left[(10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{db}}) \right] \\ &= \ln(10)(10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{db}}) \frac{\partial(C/I)_d|_{db}}{\partial x_2} \end{aligned}$$

Onde $(C/I)_d|_{db}$ é dado pela equação (B-2)

$$\begin{aligned} \frac{\partial[(C/I)_d|_{db}]}{\partial x_2} &= \frac{\partial G_3(\gamma)}{\partial x_2} + \frac{\partial G_4(0)}{\partial x_2} - \frac{\partial l_{sd}}{\partial x_2} + \frac{\partial G'_3(0)}{\partial x_2} \\ &\quad - \frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_2} - \frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_2} + \frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_2} - \frac{\partial G_3(0)}{\partial x_2} \quad (\text{B-62}) \end{aligned}$$

Vamos desenvolver todos os termos acima separadamente. Pela geometria do problema, tem-se que: $\frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_2}$, $\frac{\partial G_4(0)}{\partial x_2}$, $\frac{\partial G'_3(0)}{\partial x_2}$, $\frac{\partial G_3(0)}{\partial x_2}$ e $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_2}$ são nulas, uma vez que essas quantidades não dependem da posição do sistema vítima. Sendo assim nos resta determinar $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_2}$, $\frac{\partial l_{sd}}{\partial x_2}$ e $\frac{\partial G_3(\gamma)}{\partial x_2}$.

Pela geometria do problema, tem-se que a forma de determinar de $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_2}$ é igual a desenvolvida para $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1}$ com a ressalva que agora $\mathbf{w}'_I = 0$, $\mathbf{w}'_V = -\mathbf{p}'$ e \mathbf{p}_V é o vetor posição do satélite vítima.

O desenvolvimento de $\frac{\partial l_{sd}}{\partial x_2}$ é igual ao desenvolvimento de $\frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_1}$ sendo que \mathbf{E}_T é a posição da Estação Terrena no sistema vítima, \mathbf{p} é o vetor posição do satélite vítima, ou seja, x_1 é substituído por x_2 .

O desenvolvimento de $\frac{\partial G_3(\gamma)}{\partial x_2}$ é análogo ao desenvolvimento de $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1}$. Sendo as informações do sistema interferente substituídas pelo sistema vítima. Neste caso as informações de \mathbf{p} , \mathbf{c} , \mathbf{E}_T são respectivamente as informações do vetor posição do sistema vítima, o vetor que determina o ponto onde o plano \mathcal{Q} intercepta a direção de apontamento do satélite vítima e posição da estação terrena receptora do sistema vítima.

Desta forma $\frac{\partial[(C/I)_d]}{\partial x_2}$ está determinado. Vamos ao *uplink*, seja:

$$\begin{aligned} \frac{\partial[(C/I)_u]}{\partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_2} \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{db}} \right] \\ &= \ln(10) \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{db}} \right] \frac{\partial(C/I)_u|_{db}}{\partial x_2} \end{aligned} \quad (\text{B-63})$$

Onde $(C/I)_u|_{db}$ é dado pela equação (B-3)

$$\begin{aligned} \frac{\partial[(C/I)_u|_{db}]}{\partial x_2} &= \frac{\partial G_2(\phi)}{\partial x_2} + \frac{\partial G'_1(0)}{\partial x_2} - \frac{\partial l_{su}}{\partial x_2} \\ &\quad - \frac{\partial G'_1(\theta)}{\partial x_2} - \frac{\partial G_2(\rho)}{\partial x_2} + \frac{\partial l_{su'}}{\partial x_2} \end{aligned} \quad (\text{B-64})$$

Vamos desenvolver todos os termos acima separadamente. $\frac{\partial G'_1(0)}{\partial x_2}$ é nulo, pois não depende da posição do satélite vítima.

O desenvolvimento de $\frac{\partial l_{su}}{\partial x_2}$ é análogo ao desenvolvimento de $\frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_1}$ sendo que \mathbf{E}_T é a posição da Estação Transmissora no sistema vítima e \mathbf{p} é o vetor posição do satélite vítima.

Já o desenvolvimento de $\frac{\partial l_{su'}}{\partial x_2}$ é também análogo ao desenvolvimento de $\frac{\partial l_{sd'}}{\partial x_1}$ sendo que \mathbf{E}_T é a posição da Estação Transmissora no sistema interferente e \mathbf{p} é o vetor posição do satélite vítima.

A forma de determinar de $\frac{\partial G'_1(\theta)}{\partial x_2}$ é análoga a desenvolvida para $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1}$ com a ressalva que $\mathbf{w}'_I = 0$, $\mathbf{w}'_V = -\mathbf{p}'$, \mathbf{p}_V é o vetor posição do satélite vítima e \mathbf{E}_T é a posição da Estação Terrena transmissora do sistema interferente.

O cálculo de $\frac{\partial G_2(\rho)}{\partial x_2}$ é análogo ao cálculo de $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1}$. Sendo que as informações do sistema interferente são substituídas pelo sistema vítima e vice-versa. Além disso \mathbf{b}_p e $\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}$ possuem sinais opostos ao no caso anterior.

Já o cálculo de $\frac{\partial G_2(\phi)}{\partial x_2}$ é também análogo ao cálculo de $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1}$. E além das informações do sistema interferente serem substituídas pelo sistema vítima e vice-versa, \mathbf{b}_p e $\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}$ possuem sinais opostos ao do caso anterior, \mathbf{E}_T é a Estação Terrena Transmissora do sistema vítima.

Desta forma $\frac{\partial[(C/I)_u]}{\partial x_2}$ está determinado. Sendo assim, $\frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2}$ está

determinado e conseqüentemente $\frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2}$ está resolvida. Observa-se pelo Apêndice B.2 que a $\frac{\partial G_{12}(\mathbf{x})}{\partial x_1}$ também está determinado, pois possui a mesma expressão analítica de $\frac{\partial G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2}$ se trocarmos as informações do sistema interferente com as do sistema vítima. Conclui-se assim o conjunto de derivadas primeira da Razão Portadora-Interferente.

B.4

Desenvolvimento da Derivada Segunda da Razão Portadora-Interferência

Neste Apêndice define-se então as expressões para a segunda derivada da Razão Portadora-Interferência em função de \mathbf{p} , d , \mathbf{c} , diagramas de irradiação das antenas, ϕ_{o1} , ϕ_{o2} , γ e as primeiras derivadas da Razão Portadora-Interferência. Assim como foi feito para as derivadas primeiras, neste caso, defini-se:

$$\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1^2} = \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{10}{\Lambda(\mathbf{x}) \ln(10)} \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1} \right]$$

onde $\Lambda(\mathbf{x})$ é dado por (B-7). Sendo Assim:

$$\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1^2} = \frac{10}{\ln 10} \left[\frac{\Lambda(\mathbf{x})'' \Lambda(\mathbf{x}) - (\Lambda(\mathbf{x})')^2}{\Lambda(\mathbf{x})^2} \right]$$

Todos os termos acima são conhecidos. Falta apenas determinar $\Lambda(\mathbf{x})''$.

$$\begin{aligned} \Lambda(\mathbf{x})'' = & -2\Lambda(\mathbf{x})^3 \Lambda(\mathbf{x})' [(C/I)_d]^{-2} \frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_1} - 2\Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_d]^{-3} \left[\frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_1} \right]^2 \\ & + \Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_d]^{-2} \frac{\partial^2 [(C/I)_d]}{\partial x_1^2} - 2\Lambda(\mathbf{x})^3 \Lambda(\mathbf{x})' [(C/I)_u]^{-2} \frac{\partial [(C/I)_u]}{\partial x_1} \\ & - 2\Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_u]^{-3} \left[\frac{\partial [(C/I)_u]}{\partial x_1} \right]^2 + \Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_u]^{-2} \frac{\partial^2 [(C/I)_u]}{\partial x_1^2} \end{aligned} \quad (\text{B-65})$$

Uma vez $\frac{\partial}{\partial x_1} [(C/I)_d]$ e $\frac{\partial}{\partial x_1} [(C/I)_u]$ foram determinados no Apêndice B.3. Os únicos termos da equação (B-65) que não são conhecidos são: $\frac{\partial^2}{\partial x_1^2} [(C/I)_d]$ e $\frac{\partial^2}{\partial x_1^2} [(C/I)_u]$. Vamos determinar cada um separadamente. Iniciaremos pelo lance de descida.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} [(C/I)_d] = & \ln(10) \left[\ln(10) 10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{dB}} \frac{1}{10} \left[\frac{\partial (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1} \right]^2 \right. \\ & \left. + 10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{dB}} \frac{\partial^2 (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1^2} \right] \end{aligned} \quad (\text{B-66})$$

Dada a equação (B-66) o termo desconhecido é: $\frac{\partial^2 (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1^2}$. Onde pela equação (B-2), podemos escrever:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial x_1^2}(C/I)_d|_{dB} = & + \frac{\partial^2 G_3(\gamma)}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 G_4(0)}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 l_{sd}}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 G'_3(0)}{\partial x_1^2} \\ & - \frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 G_3(0)}{\partial x_1^2} \quad (\text{B-67}) \end{aligned}$$

Sendo a equação (B-67), sabe-se que os termos: $\frac{\partial^2 G_3(0)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 G'_3(0)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 G_4(0)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 G_3(\gamma)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 l_{sd}}{\partial x_1^2}$ são nulos pois suas derivadas primeiras também são. Para o termo $\frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1^2}$ tem-se:

$$\frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1^2} = \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{20}{d^* \ln(10)} \frac{\partial d^*}{\partial x_1} \right] = \frac{20}{\ln 10} \left[\frac{d^{*''} d^* - (d^{*'})^2}{(d^*)^2} \right]$$

O cálculo de $d^{*''}$ é dado por:

$$\begin{aligned} d^{*''} &= \frac{\partial}{\partial x_1} d^{*' } \\ &\text{seja } d^{*' } \text{ dado pela equação (B-16).} \\ &= -d^{*(-2)} d^{*' } [(E_{T1} - p_1) \sin(x_1 k) k - (E_{T2} - p_2) \cos(x_1 k) k] \\ &\quad + d^{*(-1)} [(E_{T1} - p_1) \cos(x_1 k) k^2 + (E_{T2} - p_2) \sin(x_1 k) k^2] \end{aligned}$$

Onde d^* é dado por (B-10). Para o termo $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1^2}$ tem-se:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 G_4}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial G_4}{\partial \varepsilon} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1} \right] \\ &= \frac{\partial^2 G_4}{\partial x_1 \partial \varepsilon} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1} + \frac{\partial G_4}{\partial x_1} \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1^2} \quad (\text{B-68}) \end{aligned}$$

Os termos desconhecidos são: $\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1^2}$ e $\frac{\partial^2 G_4}{\partial x_1 \partial \varepsilon}$ pois $\frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1}$ e $\frac{\partial G_4}{\partial x_1}$ estão definidos no Apêndice (B.3). Sendo Assim:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \varepsilon}{\partial D} \frac{\partial D}{\partial x_1} \right] \\ &= \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial D} \frac{\partial D}{\partial x_1} + \frac{\partial \varepsilon}{\partial D} \frac{\partial^2 D}{\partial x_1^2} \quad (\text{B-69}) \end{aligned}$$

onde D é definido pela equação (B-51), $\frac{\partial D}{\partial x_1}$ é dado pela equação (B-54) e $\frac{\partial \varepsilon}{\partial D}$ é dado por (B-53). Logo, os termos desconhecidos são: $\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial D \partial x_1}$ e $\frac{\partial^2 D}{\partial x_1^2}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 D}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial D(\mathbf{x})}{\partial x_1} \right] \\ &= \frac{[(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)]'(\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2)}{(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)^4} + \\ &\quad - \frac{[(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)](\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2)'}{(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)^4} + \\ &\quad - \frac{[(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)']'(\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2)}{(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)^4} + \\ &\quad + \frac{[(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)'](\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2)'}{(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)^4} \end{aligned} \quad (\text{B-70})$$

Como $(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'$ é dado pela equação (B-55) e $(\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2)'$ é determinado pela equação (B-56). Os termos desconhecidos de (B-70) são:

$$\begin{aligned} (\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2)' &= 2 \|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_I\|' \|\mathbf{w}_V\|^2 \\ &\quad + 2 \|\mathbf{w}_V\| \|\mathbf{w}_V\|' \|\mathbf{w}_I\|^2 \end{aligned} \quad (\text{B-71})$$

onde $\|\mathbf{w}_I\|'$ e $\|\mathbf{w}_V\|'$ são determinados pelas formulas do Apêndice ??.

$$\begin{aligned} [(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)]' &= [(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)''(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)] + \\ &\quad + [(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)'] \end{aligned} \quad (\text{B-72})$$

onde:

$$\begin{aligned} (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} [(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'] \\ &\quad \text{conforme a equação (B-55)} \\ &= (\mathbf{w}_I^T)'' \mathbf{w}_V + (\mathbf{w}_I^T)' \mathbf{w}_V' + (\mathbf{w}_I')^T \mathbf{w}_V' + \mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V'' \\ &\quad \text{como } \mathbf{w}_V' = 0 \text{ conforme (B-58), temos:} \\ (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'' &= (\mathbf{w}_I^T)'' \mathbf{w}_V \end{aligned} \quad (\text{B-73})$$

onde

$$\mathbf{w}_I'' = \mathbf{p}'' = (-RS \cos(x_1 k) k^2, -RS \sin(x_1 k) k^2, 0)^T \quad (\text{B-74})$$

$$[(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)]' = (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)'(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)' + (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)'' \quad (\text{B-75})$$

$$(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)'' = \|\mathbf{w}_I\|'' \|\mathbf{w}_V\| + 2 \|\mathbf{w}_I\|' \|\mathbf{w}_V\|' + \|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|'' \quad (\text{B-76})$$

Substituindo as equações (B-76) e (B-55) em (B-75), substituindo as equações (B-73) e (B-56) em (B-72) e substituindo (B-75), (B-72) e (B-71) na equação (B-68) $\frac{\partial^2 D}{\partial x_1^2}$ está determinado. Voltando a equação (B-69), vamos determinar:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1 \partial D} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \varepsilon}{\partial D} \right], \text{ como sabemos que} \\ \frac{\partial \varepsilon}{\partial D} &= \frac{-1}{\sqrt{1-D^2}}, \text{ temos} \\ \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_1 \partial D} &= \frac{-D \cdot D'}{(1-D^2)^{-3/2}} \end{aligned} \quad (\text{B-77})$$

onde D' é dado pela equação (B-54). Logo determinamos $\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1^2}$. Voltando a equação (B-68), vamos determinar $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial \varepsilon}$.

$$\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial \varepsilon} = \begin{cases} 0 & , \varepsilon \geq \Phi_m \text{ e } \varepsilon \leq \Phi_r \\ \frac{25}{\ln 10} \left[\frac{\varepsilon'' - (\varepsilon')^2}{\varepsilon^2} \right] & , \varepsilon \geq \Phi_r \text{ e } \varepsilon \leq 36.3 \\ 0 & , \varepsilon \geq 36.3 \text{ e } \varepsilon \leq 180 \end{cases} \quad (\text{B-78})$$

onde $\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial \varepsilon}$, Φ_m e Φ_r estão definidos em (B-49). ε' e ε'' são determinados por (B-52) e (B-69) respectivamente. Logo, determinamos $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial \varepsilon}$ e substituindo as equações (B-78) e (B-69) em (B-68) $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1^2}$ está determinado. Voltando a equação (B-67), falta determinar $\frac{\partial^2 G_3(\eta)}{\partial x_1^2}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial x_1} \right] \\ &= \frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1 \partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial x_1} + \frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x_1^2} \end{aligned}$$

Onde $\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial x_1}$ e $\frac{\partial \eta}{\partial x_1}$ são conhecidos da seção B.3. Vamos desenvolver os outros termos.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1 \partial \eta} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial G'_3(\eta)}{\partial \eta} \right] \\ &= \begin{cases} -24\eta \cdot \eta' & , \text{se } 0 < \eta < 1.45 \\ -\frac{20 \cdot \eta'}{\log(10)\eta} & , \text{se } \eta > 1.45 \end{cases} \end{aligned}$$

onde $\eta' = \frac{\partial \eta}{\partial x_1}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \eta}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \eta}{\partial x_1} \right] \\ &\text{substituindo a equação (B-19) , temos:} \\ &= \frac{[\Phi(x_1)' \Phi_0(x_1) - \Phi_0(x_1)' \Phi(x_1)]' [\Phi_0(x_1)]^2}{[\Phi_0(x_1)]^4} + \\ &\quad \frac{[\Phi(x_1)' \Phi_0(x_1) - \Phi_0(x_1)' \Phi(x_1)] 2 \cdot \Phi_0(x_1) \cdot \Phi_0(x_1)'}{[\Phi_0(x_1)]^4} \end{aligned}$$

Desenvolve-se

$$[\Phi(x_1)' \Phi_0(x_1) - \Phi_0(x_1)' \Phi(x_1)]' = \Phi(x_1)'' \Phi_0(x_1) - \Phi_0(x_1)'' \Phi(x_1) \quad \text{(B-79)}$$

Sendo assim, falta determinar $\Phi(x_1)''$ e $\Phi_0(x_1)''$.

$$\begin{aligned} \Phi(x_1)'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \Phi}{\partial A} \frac{\partial A}{\partial x_1} \right] \\ &= \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x_1 \partial A} \frac{\partial A}{\partial x_1} + \frac{\partial \Phi}{\partial A} \frac{\partial^2 A}{\partial x_1^2} \end{aligned} \quad \text{(B-80)}$$

Desenvolvendo os termos desconhecidos, tem-se:

$$\begin{aligned}\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x_1 \partial A} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{-1}{\sqrt{1-A^2}} \right] \\ &= \frac{A \cdot A'}{(1-A^2)^{(3/2)}}\end{aligned}$$

$$\frac{\partial^2 A}{\partial x_1^2} = \frac{\frac{[(\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})'(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)']'(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)^2}{(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)^4} - \frac{[(\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})'(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)'][(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)^2]'}{(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)^4}}$$

onde

$$[(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)^2]' = 2 \cdot [(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|) \cdot (\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)']$$

e $[(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)']$ é conhecido da seção B.3.

Tem-se

$$\begin{aligned} & [(\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})'(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)']' \\ &= \\ & (\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})''(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)'' \end{aligned}$$

Desenvolvendo $(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)''$, tem-se:

$$(\|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|)'' = \|\mathbf{b}_p\|'' \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\| + 2 \cdot \|\mathbf{b}_p\|' \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|' + \|\mathbf{b}_p\| \|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|''$$

onde $\|\mathbf{b}_p\|''$ é determinado da seguinte forma

$$\|\mathbf{b}_p\|'' = -\|\mathbf{b}_p\|^{-3} (\mathbf{b}_p^T \mathbf{b}_p')^2 + \|\mathbf{b}_p\|^{-1} (\|\mathbf{b}_p'\|^2 + \mathbf{b}_p^T \mathbf{b}_p'') \quad (\text{B-81})$$

e $\|\mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr}\|''$ é determinado analogamente.

Desenvolvendo $(\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})''$, tem-se:

$$\frac{\partial}{\partial x_1}[(\mathbf{b}_p^T \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr})'] = (\mathbf{b}_p^T)'' \mathbf{d}\mathbf{f}_{nmr} + 2 \cdot (\mathbf{b}_p^T)' \mathbf{d}\mathbf{f}'_{nmr} + (\mathbf{b}_p^T) \mathbf{d}\mathbf{f}''_{nmr} \quad (\text{B-82})$$

Determinando-se $\mathbf{d}\mathbf{f}''_{nmr}$ tem-se

$$\begin{aligned} \mathbf{d}\mathbf{f}''_{nmr} &= \frac{\partial}{\partial x_1}[\mathbf{d}\mathbf{f}'_{nmr}] \\ &= \mathbf{T}\mathbf{B}''\mathbf{c} - \mathbf{T}\mathbf{B}''\mathbf{p} - 2\mathbf{T}\mathbf{B}'\mathbf{p}' - \mathbf{T}\mathbf{B}\mathbf{p}'' \end{aligned} \quad (\text{B-83})$$

Vamos determinar $\mathbf{T}\mathbf{B}''$.

$$\mathbf{T}\mathbf{B}'' = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 n_1}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 n_2}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 n_3}{\partial x_1^2} \\ \frac{\partial^2 m_1}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 m_2}{\partial x_1^2} & 0 \\ \frac{\partial^2 r_1}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 r_2}{\partial x_1^2} & \frac{\partial^2 r_3}{\partial x_1^2} \end{pmatrix} \quad (\text{B-84})$$

Conforme desenvolvimento anterior, precisa-se apenas calcular as derivadas em relação as componentes n_i e as outras serão determinadas pela Regra da Cadeia.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 n_1}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{p'_1 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_1 - b_1) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2} \right] \\ &= \frac{[p'_1 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_1 - b_1) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|']' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2 + [p'_1 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_1 - b_1) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'] 2 \cdot \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^4} \end{aligned}$$

$$[p'_1 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_1 - b_1) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|']' = p''_1 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_1 - b_1) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|''$$

Desenvolvendo os termos desconhecidos separadamente, temos:

$$\begin{aligned}
 p_1'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} [p_1'] = -RSk^2 \cos(kx_1) \\
 \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'' &= -\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^{-2} \cdot \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|' \cdot [(p_1 - b_1)(-RSk \sin(x_1k)) + \\
 &\quad + (p_2 - b_2)(RSk \cos(x_1k))] + \\
 &\quad \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^{-1} [p_1'(-RSk \sin(x_1k)) + (p_1 - b_1)(-RSk^2 \cos(x_1k)) \\
 &\quad + p_2'(RSk \cos(x_1k))(p_2 - b_2)(-RSk^2 \sin(x_1k))] \quad (\text{B-85})
 \end{aligned}$$

Desta forma $\frac{\partial^2 n_1}{\partial x_1^2}$ está determinado.

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial^2 n_2}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{p_2' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_2 - b_2) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2} \right] \\
 &= \frac{[p_2' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_2 - b_2) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|']' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2 + \\
 &\quad \frac{[p_2' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_2 - b_2) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|']^2 \cdot \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^4}
 \end{aligned}$$

$$[p_2' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_2 - b_2) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|']' = p_2'' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| - (p_2 - b_2) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|''$$

Desenvolvendo separadamente, temos:

$$p_2'' = \frac{\partial}{\partial x_1} [p_2'] = -RSk^2 \sin(kx_1)$$

Desta forma $\frac{\partial^2 n_2}{\partial x_1^2}$ está determinado. Vamos determinar $\frac{\partial^2 n_3}{\partial x_1^2}$.

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial^2 n_3}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{-(p_3 - b_3) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2} \right] \\
 &= \frac{-(p_3 - b_3) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'' \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^2 + \\
 &\quad \frac{-(p_3 - b_3) \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|' \cdot 2 \cdot \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\| \|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|'}{\|\mathbf{p} - \mathbf{b}\|^4}
 \end{aligned}$$

Logo, o termo $\frac{\partial^2 n_3}{\partial x_1^2}$ está determinado. As derivadas segunda das componentes do vetor \mathbf{m} são determinadas por:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 m_1}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial m_1}{\partial x_1} \right] \\ &= \frac{[-n'_2(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} + n'_2 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'] (n_1^2 + n_2^2)}{(n_1^2 + n_2^2)^2} \\ &= \frac{[-n'_2(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} + n'_2 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'] (n_1^2 + n_2^2)'}{(n_1^2 + n_2^2)^2} \end{aligned}$$

$$(n_1^2 + n_2^2)' = 2.n_1.n'_1 + 2.n_2.n'_2$$

$$\left[-n'_2(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} + n_2 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]' \right]' = -n''_2(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} + n_2 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'' \quad (\text{B-86})$$

$$\begin{aligned} [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[[(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}] (n_1.n'_1 + n_2.n'_2) \right] \\ &= [(n_1^2 + n_2^2)^{-1/2}]' (n_1.n'_1 + n_2.n'_2) + \\ &\quad [(n_1^2 + n_2^2)^{-1/2}] (n_1.n''_1 + n_2.n''_2 + n_2.n'^2_2) \end{aligned} \quad (\text{B-87})$$

onde $[(n_1^2 + n_2^2)^{-1/2}]'$, n''_1 e n''_2 são conhecidos.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 m_2}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{n'_1(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} - n'_1 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'}{(n_1^2 + n_2^2)} \right] \\ &= \frac{[n'_1(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} - n'_1 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]']' (n_1^2 + n_2^2)}{(n_1^2 + n_2^2)^2} \\ &= \frac{[n'_1(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} - n'_1 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]'] (n_1^2 + n_2^2)'}{(n_1^2 + n_2^2)^2} \end{aligned}$$

onde $[n'_1(n_1^2 + n_2^2)^{1/2} - n'_1 [(n_1^2 + n_2^2)^{1/2}]']'$ é desenvolvido analogamente ao desenvolvimento da equação (B-86). Para determinar todos os termos que compõem a matriz $\frac{\partial \mathbf{TB}}{\partial x_1}$ falta definir as derivadas segunda das componentes do vetor \mathbf{r} .

$$\begin{aligned}\frac{\partial^2 r_1}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial r_1}{\partial x_1} \right] = -m_2'' n_3 - m_2' n_3' - m_2 n_3'' \\ \frac{\partial^2 r_2}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial r_2}{\partial x_1} \right] = m_1'' n_3 + 2m_1' n_3' + m_1 n_3'' \\ \frac{\partial^2 r_3}{\partial x_1^2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial r_3}{\partial x_1} \right] = m_2'' n_1 + 2.m_2' n_1' + m_2 n_1'' = -m_1 n_2'' - 2.m_1' n_2' - m_1'' n_2\end{aligned}$$

Como todos os termos acima são conhecidos, logo \mathbf{TB} está determinado. Pela equação (B-74) \mathbf{p}'' também está determinado. Substituindo as equações (B-25), (B-15), (B-84) e (B-74) em (B-83) \mathbf{df}_{nmr}'' está determinado. Voltando a equação (B-82), falta determinar \mathbf{bp}'' . Utilizando a equação (B-23)obtem-se:

$$\begin{aligned}\mathbf{b_p}'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} [\mathbf{b_p}'] = 2\mathbf{TB}''\mathbf{c} - 2\mathbf{TB}''\mathbf{p} - 2\mathbf{TB}'\mathbf{p}' - \mathbf{TB}''\mathbf{E_T} \\ &\quad - \mathbf{TB}''\beta\mathbf{p} - 2.\mathbf{TB}'\beta'\mathbf{p} - 2.\mathbf{TB}'\beta\mathbf{p}' - \mathbf{TB}\beta''\mathbf{p} \\ &\quad - 2\mathbf{TB}\beta'\mathbf{p}' - \mathbf{TB}\beta\mathbf{p}'' + \mathbf{TB}''\beta\mathbf{E_T} + 2.\mathbf{TB}'\beta'\mathbf{E_T} \\ &\quad + \mathbf{TB}\beta''\mathbf{E_T}\end{aligned}\tag{B-88}$$

O termo β'' é o único que falta determinar.

$$\begin{aligned}\beta'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} [\beta'] = \frac{[(\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]''[(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})][(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]^2}{(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})^4} \\ &\quad - \frac{[(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]''[(\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})][(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]^2}{(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})^4} \\ &\quad - \frac{2[(\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]'[(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})][(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]'}{(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})^4} \\ &\quad + \frac{2[(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]'[(\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})][(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})][(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})]'}{(\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n})^4}\end{aligned}$$

onde:

$$[\mathbf{c}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n}]'' = \mathbf{c}^T \mathbf{n}'' - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n}''$$

$$[\mathbf{p}^T \mathbf{n} - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n}]'' = (\mathbf{p}^T)'' \mathbf{n} + 2(\mathbf{p}^T)' \mathbf{n}' + \mathbf{p}^T \mathbf{n}'' - \mathbf{E_T}^T \mathbf{n}''$$

Desta forma β'' está determinado e voltando a equação (B-88), \mathbf{b}_p'' , conseqüentemente $\frac{\partial A(\mathbf{x})^2}{\partial x_1^2}$ e $\frac{\partial \Phi(\mathbf{x})^2}{\partial x_1^2}$ estão determinados. Voltando a equação (B-79) determina-se $\frac{\partial \Phi_0(\mathbf{x})^2}{\partial x_1^2}$.

$$\Phi_0(x_1)'' = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x_1 \partial B} \frac{\partial B}{\partial x_1} + \frac{\partial \Phi}{\partial B} \frac{\partial^2 B}{\partial x_1^2} \quad (\text{B-89})$$

Desenvolvendo os termos desconhecidos, temos:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \Phi_0}{\partial x_1 \partial B} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{-1}{\sqrt{1-B^2}} \right] \\ &= \frac{B \cdot B'}{(1-B^2)^{(3/2)}} \end{aligned} \quad (\text{B-90})$$

$$\frac{\partial^2 B}{\partial x_1^2} = \frac{\frac{[(\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})'(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)']'(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)^2}{(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)^4}}{\frac{[(\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})'(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)'][(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)^2]}{(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)^4}} \quad (\text{B-91})$$

onde

$$[(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)^2]' = 2 \cdot [(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)] \cdot (\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)'$$

e $[(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)]'$ é conhecido da seção B.3. Tem-se, também, que:

$$\begin{aligned} &[(\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})'(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)']' \\ &= \\ &(\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})''(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|) - (\mathbf{b}_{po}^T \mathbf{df}_{nmr})(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)'' \end{aligned}$$

Desenvolvendo $(\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)''$, tem-se:

$$\begin{aligned} (\|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|)'' &= \frac{\partial}{\partial x_1} [(\|\mathbf{b}_{po}\|)' \|\mathbf{df}_{nmr}\| + \|\mathbf{b}_{po}\| (\|\mathbf{df}_{nmr}\|)'] \\ &= \|\mathbf{b}_{po}\|'' \|\mathbf{df}_{nmr}\| + 2 \cdot \|\mathbf{b}_{po}\|' \|\mathbf{df}_{nmr}\|' + \|\mathbf{b}_{po}\| \|\mathbf{df}_{nmr}\|'' \end{aligned}$$

onde $\|\mathbf{b}_{po}\|''$ e $\|\mathbf{df}_{nmr}\|''$ são determinados analogamente conforme

(B-81).

Desenvolvendo $(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr})''$, tem-se:

$$(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr})'' = \frac{\partial}{\partial x_1} [(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T \mathbf{df}_{nmr})'] = (\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T)'' \mathbf{df}_{nmr} + 2.(\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T)' \mathbf{df}'_{nmr} + (\mathbf{b}_{\mathbf{po}}^T) (\mathbf{df}''_{nmr})$$

Falta determinar $\mathbf{b}_{\mathbf{po}}''$, uma vez que \mathbf{df}''_{nmr} é determinado pela equação (B-83).

$$\mathbf{b}_{\mathbf{po}}'' = \mathbf{df}''_{nmr} + \mathbf{p}_{\mathbf{ol}}'' \quad (\text{B-93})$$

$$\mathbf{p}_{\mathbf{ol}}'' = \left[0, -e_M \cos \gamma \frac{\partial[\delta' \sin \delta]}{\partial x_1} - e_m \sin \gamma \frac{\partial[\delta' \cos \delta]}{\partial x_1}, \right. \\ \left. -e_M \sin \gamma \frac{\partial[\delta' \sin \delta]}{\partial x_1} + e_m \cos \gamma \frac{\partial[\delta' \cos \delta]}{\partial x_1} \right]^T \quad (\text{B-94})$$

onde

$$\frac{\partial[\delta' \sin \delta]}{\partial x_1} = \cos(\delta)(\delta')^2 + \sin(\delta)\delta'' \\ \frac{\partial[\delta' \cos \delta]}{\partial x_1} = -\sin(\delta)(\delta')^2 + \cos(\delta)\delta''$$

Pode-se mostrar que:

$$\delta'' = (1 - C^2)^{-3/2} . C . 2C' + \delta' . \hbar \quad (\text{B-95})$$

onde C e C' são dados por (B-46) e (B-47). A quantidade \hbar é dada por

$$\hbar = \frac{(a''b - ab'')b - (a'b - ab')2b}{b^3}$$

onde

$$a = \mathbf{E}(\mathbf{rot} \cdot \mathbf{bp}) \cdot \mathbf{m}$$

$$b = \|\mathbf{E}(\mathbf{rot} \cdot \mathbf{bp})\|$$

todos os termos acima são conhecidos bem como suas derivadas.

Substituindo as equações (B-91) e (B-90) em (B-89) $\frac{\partial^2 \Phi_0}{\partial x_1^2}$ está determinado.

Substituindo as equações (B-80) e (B-89) em (B-79) $\frac{\partial^2 \eta}{\partial x_1^2}$ e conseqüentemente $\frac{\partial^2 G'_3}{\partial x_1^2}$ também está.

Voltando a equação (B-65), falta analisar a derivada segunda do *uplink*.

$$\frac{\partial^2}{\partial x_1^2}[(C/I)_u] = \ln(10) \left[\ln(10) \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{dB}} \right] \frac{1}{10} \left[\frac{\partial(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1} \right]^2 + \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{dB}} \right] \frac{\partial^2(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1^2} \right]$$

O termo da equação acima que é desconhecido é: $\frac{\partial^2(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1^2}$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial x_1^2}(C/I)_u|_{dB} &= \frac{\partial^2 G'_1(0)}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 G_2(\phi)}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 l_{su}}{\partial x_1^2} \\ &- \frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_1^2} - \frac{\partial^2 G_2(\rho)}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 l_{su'}}{\partial x_1^2} \end{aligned}$$

Sabe-se que os termos: $\frac{\partial^2 G'_1(0)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 G_2(\phi)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 G_2(\rho)}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 l_{su}}{\partial x_1^2}$, $\frac{\partial^2 l_{su'}}{\partial x_1^2}$ são nulos pois suas derivadas primeiras também são. Faltam apenas calcular o termo $\frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_1^2}$. Esse termo é determinado de forma análoga ao $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1^2}$ com as mesmas ressalvas usadas nas derivadas primeiras. Desta forma $\frac{\partial^2[(C/I)_u]}{\partial x_1^2}$ está determinado. E voltando a equação (B-65) $\Lambda''(\mathbf{x})$ também está e conseqüentemente $\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1^2}$ está determinado. Observa-se pelo Apêndice B.2 que $\frac{\partial^2 G_{12}(\mathbf{x})}{\partial x_2^2}$ também está determinado, pois possui a mesma expressão analítica de $\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1^2}$ se trocarmos as informações do sistema interferente com as do sistema vítima. Para completar o conjunto de derivadas segunda da Razão Portadora-Interferência ainda falta determinar $\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2^2}$. G_{21} está definido na equação (B-5). Seja $\Lambda(\mathbf{x})$ definido por (B-6). Sendo assim, a variação em função do sistema vítima:

$$\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2^2} = \frac{10}{\ln 10} \left[\frac{\Lambda(\mathbf{x})''\Lambda(\mathbf{x}) - (\Lambda(\mathbf{x})')^2}{\Lambda(\mathbf{x})^2} \right]$$

Todos os termos acima são conhecidos, falta determinar $\Lambda(\mathbf{x})''$.

$$\begin{aligned}
 \Lambda(\mathbf{x})'' &= \frac{\partial}{\partial x_2}[\Lambda(\mathbf{x})'] \\
 &= -2\Lambda(\mathbf{x})^3\Lambda(\mathbf{x})'[(C/I)_d]^{-2}\frac{\partial[(C/I)_d]}{\partial x_2} - 2\Lambda(\mathbf{x})^2[(C/I)_d]^{-3}\left[\frac{\partial[(C/I)_d]}{\partial x_1}\right]^2 \\
 &\quad + \Lambda(\mathbf{x})^2[(C/I)_d]^{-2}\frac{\partial^2[(C/I)_d]}{\partial x_2^2} - 2\Lambda(\mathbf{x})^3\Lambda(\mathbf{x})'[(C/I)_u]^{-2}\frac{\partial[(C/I)_u]}{\partial x_2} \\
 &\quad - 2\Lambda(\mathbf{x})^2[(C/I)_u]^{-3}\left[\frac{\partial[(C/I)_u]}{\partial x_2}\right]^2 + \Lambda(\mathbf{x})^2[(C/I)_u]^{-2}\frac{\partial^2[(C/I)_u]}{\partial x_2^2}
 \end{aligned}$$

Os únicos termos da equação acima que não são conhecidos são: $\frac{\partial^2}{\partial x_2^2}[(C/I)_d]$ e $\frac{\partial^2}{\partial x_2^2}[(C/I)_u]$.

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial^2}{\partial x_2^2}[(C/I)_d] &= \ln(10) \left[\ln(10)10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{dB}} \frac{1}{10} \left[\frac{\partial(C/I)_d|_{dB}}{\partial x_2} \right]^2 + \right. \\
 &\quad \left. 10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{dB}} \frac{\partial^2(C/I)_d|_{dB}}{\partial x_2^2} \right]
 \end{aligned}$$

O termo da equação acima que é desconhecido é: $\frac{\partial^2(C/I)_d|_{dB}}{\partial x_2^2}$

$$\begin{aligned}
 \frac{\partial^2}{\partial x_2^2}(C/I)_d|_{dB} &= +\frac{\partial^2 G_3(\gamma)}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 G_4(0)}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 l_{sd}}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 G'_3(0)}{\partial x_2^2} \\
 &\quad - \frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 G_3(0)}{\partial x_2^2}
 \end{aligned}$$

Sabe-se que os termos: $\frac{\partial^2 G_3(0)}{\partial x_2^2}$, $\frac{\partial^2 G'_3(0)}{\partial x_2^2}$, $\frac{\partial^2 G_4(0)}{\partial x_2^2}$, $\frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_2^2}$, $\frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_2^2}$ são nulos pois suas derivadas primeiras também são.

Pela geometria do problema, tem-se que a forma de determinar de $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_2^2}$ é igual a forma de determinar $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_2^2}$ com a ressalva que agora $\mathbf{w}'_I = 0$, $\mathbf{w}'_V = -\mathbf{p}'_V$ e \mathbf{p}_V é o vetor posição do satélite vítima, assim como foi feito para as primeiras derivadas.

O desenvolvimento de $\frac{\partial^2 l_{sd}}{\partial x_2^2}$ é igual ao desenvolvimento de $\frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1^2}$ sendo que \mathbf{E}_T é a posição da Estação Terrena no sistema vítima, \mathbf{p} é o vetor posição do satélite vítima, ou seja, x_1 é substituído por x_2 .

O desenvolvimento de $\frac{\partial^2 G_3(\gamma)}{\partial x_2^2}$ é análogo ao desenvolvimento de $\frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1^2}$. Sendo as informações do sistema interferente substituídas pelo

sistema vítima.

$$\frac{\partial^2}{\partial x_2^2}[(C/I)_u] = \ln(10) \left[\ln(10) \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{dB}} \right] \frac{1}{10} \left[\frac{\partial(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_2} \right]^2 + \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{dB}} \right] \frac{\partial^2(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_2^2} \right]$$

O termo da equação acima que é desconhecido é: $\frac{\partial^2(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_2^2}$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial x_2^2}(C/I)_u|_{dB} &= \frac{\partial^2 G'_1(0)}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 G_2(\phi)}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 l_{su}}{\partial x_2^2} \\ &- \frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_2^2} - \frac{\partial^2 G_2(\rho)}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 l_{su'}}{\partial x_2^2} \end{aligned}$$

Vamos analisar os termos acima separadamente. Sabe-se que o termo: $\frac{\partial^2 G'_1(0)}{\partial x_2^2}$ é nulo pois $G'_1(0)$ é constante.

O desenvolvimento de $\frac{\partial^2 l_{su}}{\partial x_2^2}$ é análogo ao desenvolvimento de $\frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1^2}$ sendo que \mathbf{E}_T é a posição da Estação Transmissora no sistema vítima e \mathbf{p} é o vetor posição do satélite vítima.

Já o desenvolvimento de $\frac{\partial^2 l_{su'}}{\partial x_2^2}$ é também análogo ao desenvolvimento de $\frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1^2}$ sendo que \mathbf{E}_T é a posição da Estação Transmissora no sistema interferente e \mathbf{p} é o vetor posição do satélite vítima.

A forma de determinar de $\frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_2^2}$ é análoga a desenvolvida para $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1^2}$ com a ressalva que $\mathbf{w}'_I = 0$, $\mathbf{w}'_V = -\mathbf{p}'$, \mathbf{p}_V é o vetor posição do satélite vítima e \mathbf{E}_T é a posição da Estação Terrena transmissora do sistema interferente.

O cálculo de $\frac{\partial^2 G_2(\rho)}{\partial x_2^2}$ é análogo ao cálculo de $\frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1^2}$. Sendo que as informações do sistema interferente são substituídas pelo sistema vítima e vice-versa. Além disso \mathbf{b}_p e \mathbf{df}_{nmr} possuem sinais opostos ao no caso anterior.

Já o cálculo de $\frac{\partial^2 G_2(\phi)}{\partial x_2^2}$ é também análogo ao cálculo de $\frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1^2}$. E além das informações do sistema interferente serem substituídas pelo sistema vítima e vice-versa, \mathbf{b}_p e \mathbf{df}_{nmr} possuem sinais opostos ao do caso anterior, \mathbf{E}_T é a Estação Terrena Transmissora do sistema vítima.

Desta forma $\frac{\partial^2[(C/I)_u]}{\partial x_2^2}$ está determinado. Sendo assim, $\frac{\partial^2\Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2^2}$ está determinado e conseqüentemente $\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2^2}$ está resolvida. Observa-se pelo Apêndice B.2 que a $\frac{\partial^2 G_{12}(\mathbf{x})}{\partial x_1^2}$ também está determinado, pois possui a mesma expressão analítica de $\frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_2^2}$ se trocarmos as informações do sistema interferente com as do sistema vítima. Para Concluir o conjunto de segundas derivadas da Razão Portadora-Interferente precisamos ainda definir as derivadas mistas.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 G_{21}(\mathbf{x})}{\partial x_1 \partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial G_{12}}{\partial x_2} \right] = \frac{10}{\ln 10} \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{1}{\Lambda(\mathbf{x})} \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2} \right] \\ &= \frac{10}{\ln 10} \left[\frac{1}{\Lambda(\mathbf{x})^2} \left(\frac{\partial^2 \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1 \partial x_2} \Lambda(\mathbf{x}) - \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1} \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2} \right) \right] \quad (\text{B-96}) \end{aligned}$$

Todos os termos acima são conhecidos, falta determinar $\frac{\partial^2 \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1 \partial x_2}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1 \partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_2} \right] \\ &= -2\Lambda(\mathbf{x})^3 \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1} [(C/I)_d]^{-2} \frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_2} - 2\Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_d]^{-3} \frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_1} \frac{\partial [(C/I)_d]}{\partial x_2} \\ &\quad + \Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_d]^{-2} \frac{\partial^2 [(C/I)_d]}{\partial x_1 \partial x_2} - 2\Lambda(\mathbf{x})^3 \frac{\partial \Lambda(\mathbf{x})}{\partial x_1} [(C/I)_u]^{-2} \frac{\partial [(C/I)_u]}{\partial x_2} \\ &\quad - 2\Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_u]^{-3} \frac{\partial [(C/I)_u]}{\partial x_2} \frac{\partial [(C/I)_u]}{\partial x_1} + \Lambda(\mathbf{x})^2 [(C/I)_u]^{-2} \frac{\partial^2 [(C/I)_u]}{\partial x_1 \partial x_2} \quad (\text{B-97}) \end{aligned}$$

Os únicos termos da equação acima que não são conhecidos são: $\frac{\partial^2 [(C/I)_d]}{\partial x_1 \partial x_2}$ e $\frac{\partial^2 [(C/I)_u]}{\partial x_1 \partial x_2}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 [(C/I)_d]}{\partial x_1 \partial x_2} &= \ln(10) \left[\ln(10) 10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{dB}} \frac{1}{10} \frac{\partial (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_2} \frac{\partial (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1} \right. \\ &\quad \left. + 10^{\frac{1}{10}(C/I)_d|_{dB}} \frac{\partial^2 (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1 \partial x_2} \right] \end{aligned}$$

O termo da equação acima que é desconhecido é: $\frac{\partial^2 (C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1 \partial x_2}$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2(C/I)_d|_{dB}}{\partial x_1 \partial x_2} &= + \frac{\partial^2 G_3(\gamma)}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 G_4(0)}{\partial x_1 \partial x_2} - \frac{\partial^2 l_{sd}}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 G'_3(0)}{\partial x_1 \partial x_2} \\ &- \frac{\partial^2 G'_3(\eta)}{\partial x_1 \partial x_2} - \frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 l_{sd'}}{\partial x_1 \partial x_2} - \frac{\partial^2 G_3(0)}{\partial x_1 \partial x_2} \quad (\text{B-98}) \end{aligned}$$

Todos os termos do lado direito da equação (B-98) são nulos exceto o termo $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial x_2}$. Pela geometria do problema, percebe-se que isso ocorre pois apenas esse termo depende da posição tanto do satélite vítima x_2 quanto do satélite interferente x_1 . Vamos desenvolver este termo:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 G_4}{\partial x_1 \partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial G_4(\varepsilon)}{\partial x_2} \right] = \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial G_4}{\partial \varepsilon} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_2} \right] \\ &= \frac{\partial^2 G_4}{\partial x_1 \partial \varepsilon} \frac{\partial \varepsilon}{\partial x_2} + \frac{\partial G_4}{\partial x_1} \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial x_2} \quad (\text{B-99}) \end{aligned}$$

onde $\frac{\partial^2 G_4}{\partial x_1 \partial \varepsilon}$ é dado por (B-78). O termo desconhecido é: $\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial x_2}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \varepsilon}{\partial x_2} \right] = \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial \varepsilon}{\partial D} \frac{\partial D}{\partial x_2} \right] \\ &= \frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial D} \frac{\partial D}{\partial x_2} + \frac{\partial \varepsilon}{\partial D} \frac{\partial^2 D}{\partial x_2 \partial x_1} \quad (\text{B-100}) \end{aligned}$$

onde D é definido pela equação (B-51). $\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial D}$ é conhecido pela equação (B-77). O termo desconhecido é $\frac{\partial^2 D}{\partial x_2 \partial x_1}$.

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 D}{\partial x_1 \partial x_2} &= \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\frac{\partial D(\mathbf{x})}{\partial x_2} \right] \\ &= \frac{1}{(\|\mathbf{w}_I\|^4 \|\mathbf{w}_V\|^4)} \left[\left(\frac{\partial^2(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)}{\partial x_1 \partial x_2} (\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|) \right) \right. \\ &+ \frac{\partial(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)}{\partial x_2} \frac{\partial(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)}{\partial x_1} - \frac{\partial(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)}{\partial x_1} \frac{\partial(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)}{\partial x_2} \\ &- \left. (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V) \frac{\partial^2(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)}{\partial x_1 \partial x_2} \right) (\|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2) \\ &+ \left. \left(-\frac{\partial(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)}{\partial x_2} (\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|) + (\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V) \frac{\partial(\|\mathbf{w}_I\| \|\mathbf{w}_V\|)}{\partial x_2} \right) \frac{\partial \|\mathbf{w}_I\|^2 \|\mathbf{w}_V\|^2}{\partial x_1} \right] \end{aligned}$$

Desenvolvendo os termos desconhecidos, temos:

$$\frac{\partial^2(\mathbf{w}_I^T \mathbf{w}_V)}{\partial x_1 \partial x_2} = \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\mathbf{w}_I^T \frac{\partial \mathbf{w}_V}{\partial x_2} \right] = \frac{\partial \mathbf{w}_I^T}{\partial x_1} \frac{\partial \mathbf{w}_V}{\partial x_2}$$

$$\frac{\partial^2(\|\mathbf{w}_I^T\| \cdot \|\mathbf{w}_V\|)}{\partial x_1 \partial x_2} = \frac{\partial}{\partial x_1} \left[\|\mathbf{w}_I^T\| \frac{\partial \|\mathbf{w}_V\|}{\partial x_2} \right] = \frac{\partial \|\mathbf{w}_I^T\|}{\partial x_1} \frac{\partial \|\mathbf{w}_V\|}{\partial x_2}$$

onde $\frac{\partial \|\mathbf{w}_I^T\|}{\partial x_1} = \mathbf{p}_I$ e $\frac{\partial \|\mathbf{w}_V^T\|}{\partial x_1} = \mathbf{p}_V$. Sendo assim $\frac{\partial^2 D}{\partial x_1 \partial x_2}$ está determinado. Voltando a equação (B-100) $\frac{\partial^2 \varepsilon}{\partial x_1 \partial x_2}$ também está determinado e ao verificar a equação (B-99) $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial x_2}$ está determinado. Por fim, vamos analisar o *uplink*.

$$\frac{\partial^2[(C/I)_u]}{\partial x_1 \partial x_2} = \ln(10) \left[\ln(10) \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{dB}} \right] \frac{1}{10} \frac{\partial(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_2} \frac{\partial(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1} + \right. \\ \left. + \left[10^{\frac{1}{10}(C/I)_u|_{dB}} \right] \frac{\partial^2(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1 \partial x_2} \right]$$

O termo da equação acima que é desconhecido é: $\frac{\partial(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1 \partial x_2}$

$$\frac{\partial^2(C/I)_u|_{dB}}{\partial x_1 \partial x_2} = \frac{\partial^2 G'_1(0)}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 G_2(\phi)}{\partial x_1 \partial x_2} - \frac{\partial^2 l_{su}}{\partial x_1 \partial x_2} \\ - \frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_1 \partial x_2} - \frac{\partial^2 G_2(\rho)}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{\partial^2 l_{su'}}{\partial x_1 \partial x_2} \quad (\text{B-101})$$

Da mesma forma do que no *downlink* Todos os termos do lado direito da equação (B-101) são nulos exceto o termo $\frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_1 \partial x_2}$. Percebe-se que isso ocorre pois pela geometria do problema apenas esse termo depende da posição tanto do satélite vítima x_2 quanto do satélite interferente x_1 . O desenvolvimento de $\frac{\partial^2 G'_1(\theta)}{\partial x_1 \partial x_2}$ é igual ao de $\frac{\partial^2 G_4(\varepsilon)}{\partial x_1 \partial x_2}$ com a ressalva de que tanto $\mathbf{w}_I, \mathbf{w}_V, \mathbf{w}'_I, \mathbf{w}'_V, \mathbf{w}''_I$ e \mathbf{w}''_V possuem sinais opostos ao do caso anterior.

Dessa forma, voltando as equações (B-97) e (B-96) $\frac{\partial G_{21}}{\partial x_1 \partial x_2}$ está determinado e por simetria $\frac{\partial G_{21}}{\partial x_2 \partial x_1}$ possui a mesma expressão e o mesmo valor. Pelas analogias no início deste apêndice termos $\frac{\partial G_{12}}{\partial x_1 \partial x_2}$ e $\frac{\partial G_{12}}{\partial x_2 \partial x_1}$ também estão definidos. Sendo assim todos os termos da Matriz Hessiana para o caso de 2 sistemas estão definidos. No Apêndice B.1 juntamente com

este pode-se estender estes desenvolvimentos para o caso de n sistemas.

C

Determinação das ordenações possíveis

Conforme apresentado no Capítulo 4 com a pre-fixação da ordem dos sistemas na órbita o problema de otimização se torna menos complexo, porém, o número de possíveis ordens é muito grande. Entretanto, muitas dessas ordens não são viáveis devido a restrições de arco de serviço a serem satisfeitas. Assim, dado um sistema qualquer, algumas das posições na ordenação não podem ser ocupadas por seu satélite, reduzindo, assim, o número de ordenações possíveis (isto é, que respeite as restrições de arco de serviço).

Sendo assim, foi desenvolvido um algoritmo que, dado um sistema qualquer, determina as posições que o satélite do sistema pode ocupar na órbita. Nesse algoritmo os sistemas são ordenados pelo limite inferior do arco de serviço e define-se uma Matriz de Relacionamentos Q baseada na existência ou não de interseções entre os arcos de serviço. Esta matriz é definida da seguinte forma: o elemento $q_{i,j} = 1$ se o arco de serviço do i -ésimo sistema possui interseção com o arco de serviço j -ésimo sistema e zero caso contrário.

Por essa regra percebe-se que todos os elementos da diagonal principal são sempre unitários. Esta matriz é simétrica e quadrada de dimensão $n \times n$. Em sua forma mais simples, a matriz Q é diagonal. Significando que nenhum arco de serviço possui interseção com outro e conseqüentemente apenas uma ordem é permitida. A forma mais complexa da matriz Q é quando todos os arcos de serviço possuem interseções entre si. Assim a matriz Q é unitária e $n!$ ordens são possíveis.

Essa matriz pode ser interpretada de duas formas:

- Dado o i -ésimo sistema identifica-se quais posições o sistemas i pode ocupar.
- Dada a k -ésima posição identifica-se quais sistemas podem ocupar esta posição.

Desta forma, dada a i -ésima linha determina-se

$$A_i = \sum_{k=1}^{i-1} q_{ik}$$

$$i = 1, \dots, n$$

$$B_i = \sum_{k=i+1}^n q_{ik}$$

$$i = 1, \dots, n$$

onde A_i e B_i representam, respectivamente, a quantidade de sistemas que podem ocupar uma posição anterior a do sistema i e a quantidade de sistemas que podem ocupar uma posição depois de i .

Sendo assim o i -ésimo sistema pode ocupar, por construção, a i -ésima posição e, ainda, as seguintes posições P_i :

$$i - A_i < P_i < i + B_i$$

A k -ésima posição pode ser ocupada pelos sistemas onde $i - A_i \leq k \leq i + B_i$.