UNIVERSIDADE FEDERAL DO PAMPA

PATRICK ROGGER GARCIA

DESENVOLVIMENTO DE SOFTWARE LIVRE PARA PROCESSAMENTOS DE DADOS MAGNETOTELÚRICOS

PATRICK ROGGER GARCIA

DESENVOLVIMENTO DE SOFTWARE LIVRE PARA PROCESSAMENTOS DE DADOS MAGNETOTELÚRICOS

Trabalho de Conclusão de Curso (Graduação) apresentado ao curso de Bacharelado em geofísica da Universidade Federal do Pampa como requisito parcial para obtenção do grau de Bacharel em geofísica.

Orientador: Vinicius Abreu de Oliveira

Co-orientadora: Andréa Cristina Lima dos Santos Matos

Caçapava do Sul 2018

G216d Garcia, Patrick Rogger

Desenvolvimento de Software livre para processamentos de dados magnetotelúricos / Patrick Rogger Garcia. – 2018.

39p.: il.

Trabalho de Conclusão de Curso (Graduação) – Universidade Federal do Pampa, GEOFÍSICA, 2018.

"Orientação: Vinicius Abreu de Oliveira; Coorientação: Andréa Cristina Lima dos Santos Matos".

1. Magnetotelúrico. 2. Python3. 3. Software Livre. 4. Processamento Robusto. I. Título.

PATRICK ROGGER GARCIA

DESENVOLVIMENTO DE SOFTWARE LIVRE PARA PROCESSAMENTOS DE DADOS MAGNETOTELÚRICOS

Trabalho de Conclusão de Curso (Graduação) apresentado ao curso de Bacharelado em geofísica da Universidade Federal do Pampa como requisito parcial para obtenção do grau de Bacharel em geofísica.

Área de concentração: Geofísica Espacial, Geofísica de *Software*

Trabalho de Conclusão de Curso defendido e aprovado em: XX de novembro de 2018. Banca Examinadora:

> Prof. Post. Vinicius Abreu de Oliveira Orientador UNIPAMPA

> > Prof. Dr. Éverton Frigo UNIPAMPA

> > > Titulo NOME INSTITUIÇÃO

RESUMO

aqui fica o resumo

Palavras-chave: Magnetotelúrico. Python3. Software Livre. Processamento Robusto.

ABSTRACT

This abstract

Keywords: Magnetotelluric. Python3. Free Software. Robust Processing.

LISTA DE FIGURAS

| Figura 1 – Campo magnético natural e as contribuições das fontes do sinal MT | 15 |
|--|----|
| Figura 2 – Gráfico do <i>skin-depth</i> | 19 |
| Figura 3 – Arranjo para Aquisição de dados MT | 21 |
| Figura 4 – Aquisição de Dados Discretos | 22 |
| Figura 5 – Fluxograma de Pré-processamento | 23 |
| Figura 6 – Saída Gráfica Gerada pelo script: plot-cmp-tf, utilizando o GMT | 28 |
| Figura 7 – Tela Inicial PampaMT | 29 |
| Figura 8 – Seleção das Estações | 30 |
| Figura 9 – Tela de Configuração para o EMTF | 30 |
| Figura 10 – Tela Principal PampaMT | 31 |
| Figura 11 – Integração com Outros Programas | 32 |
| Figura 12 – Seleção dos Períodos | 33 |

LISTA DE ABREVIATURAS E SIGLAS

 $ASCII-American\ Standard\ Code\ for\ Information\ Interchange$

GUI – Graphical User Interface¹

MT – Magnetotelúrico

TS - Time Series

¹ Interface Gráfica do Utilizador

LISTA DE SÍMBOLOS

| σ | Condutividade Elétrica |
|--------------------|---------------------------------|
| ρ | Resistividade Elétrica |
| $ ho_a$ | Resistividade Elétrica Aparente |
| V | Diferença de Potencial |
| i | Corrente Elétrica |
| R | Resistência Elétrica |
| A | Área |
| L | Comprimento |
| abla	imes | Rotacional |
| $ abla\cdot$ | Divergente |
| $\vec{\mathrm{E}}$ | Campo Elétrico |
| $\vec{\mathrm{H}}$ | Campo Magnetizante |
| $\vec{\mathrm{B}}$ | Campo Magnético |
| $\vec{\mathrm{J}}$ | Densidade de Corrente |
| $\vec{\mathrm{D}}$ | Campo de Deslocamento Elétrico |
| ϱ | Densidade de Carga |
| t | Tempo |

Permeabilidade Magnética

Permissividade Elétrica

Unidade Imaginária

 μ

 ε

 \imath

SUMÁRIO

| 1 | INTRODUÇÃO |
|-------|--|
| 2 | OBJETIVOS |
| 2.1 | Objetivo Geral |
| 2.2 | Objetivos Específicos |
| 3 | FUNDAMENTOS DO MÉTODO MAGNETOTELÚRICO15 |
| 3.1 | Origem das Correntes Telúricas |
| 3.2 | Resposta do Método Magnetotelúrico |
| 3.3 | Impedância Eletromagnética |
| 4 | AQUISIÇÃO DE DADOS E DEPENDÊNCIAS |
| 4.1 | Aquisição de Dados MT |
| 4.2 | Processamento de Dados MT |
| 4.3 | Formatos de Arquivos de Dados MT |
| 4.4 | Processamento Robusto – EMTF |
| 4.4.1 | Função de Transferências |
| 4.5 | Pacotes de Processamento do Grupo Geoma – INPE |
| 4.6 | Construtor Gráfico – Kivy |
| 5 | DESENVOLVIMENTO E RESULTADOS DO PAMPAMT 29 |
| 6 | CONSIDERAÇÕES FINAIS |
| | REFERÊNCIAS |
| 7 | CÓDIGO FONTE PAMPAMT |

1 INTRODUÇÃO

A interação do vento solar com a magnetosfera terrestre, gera correntes elétricas na alta atmosfera. Essas correntes são chamadas de correntes telúricas, onde essas penetram e propagam-se por todo o interior da Terra. A indução gerada pela propagação das correntes telúricas forma o sinal analítico do método geofísico magnetotelúrico (MT) (PARKINSON, 1983). As aplicações do MT giram em torno da prospecção de petróleo e estudos crustais. A aplicação justifica-se pela profundidade de investigação do método, que varia de 100 metros a 200 quilômetros.

No entanto, devido a complexidade do método tem-se um desestimulo ao desenvolvimento de *softwares*, o que produz um ambiente onde programas proprietários agregam um alto valor comercial, muitas vezes inviabilizando o uso acadêmico. E ainda, os programas de uso livre não são amigáveis com o usuário. De fato, o seu uso se dá, unicamente, por linhas de comando que não é familiar para a maioria dos potencias usuários do MT.

A comunidade MTnet (MTNET, 2018), mantém laços com diversos pesquisados na área do MT, e reúne as aplicações destinadas aos processamentos, tais como: *softwares* de pré-processamento, inversão, tratamento estatísticos, dentre outros. Os programas alocados no MTnet são de uso livre e destinados a comunidade acadêmica.

A proposta deste trabalho visa unir os programas livres em uma única plataforma. Essa será construída para ser amigável, fazendo uso de uma GUI (*Graphical User Interface*¹) simples, agindo como intermediaria entre o usuário e os programas disponíveis no MTnet.

Interface Gráfica do Utilizador

2 OBJETIVOS

2.1 Objetivo Geral

Este trabalho se destina ao desenvolvimento de um *software* livre, com o objetivo de integrar e facilitar o processamento de dados MT.

2.2 Objetivos Específicos

Os objetivos específicos compreendem os seguintes itens:

- Criar novos algoritmos escritos em *Python*, tanto para a GUI quanto para otimizar o tempo de processamento dos dados;
- Atualizar os algoritmos já existentes usando as novas tecnologias;
- Obter um perfil lito-geofísico utilizando apenas as ferramentas aqui desenvolvidas;

3 FUNDAMENTOS DO MÉTODO MAGNETOTELÚRICO

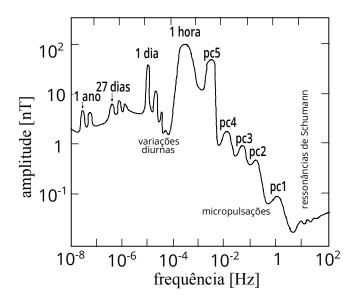
Proposto com (TIKHONOV, 1950) e (CAGNIARD, 1953) o método magnetotelúrico usa as fontes passivas¹ eletromagnéticas do planeta Terra para estudar e mapear a subsuperfície.

3.1 Origem das Correntes Telúricas

O método MT utiliza-se de um amplo espectro de campo natural terrestre (10^{-4} a 10^4 Hz) para as sondagens geofísicas. Essa característica permite que a sondagem magnetotelúrica alcance centenas de quilômetros.

O sinal MT tem sua origem nas ressonâncias de Schumann, nas micropulsações e nas variações diurnas (PÁDUA, 2004). A figura 1 mostra a contribuição de cada mecânismo no espectro MT.

Figura 1 – Campo magnético natural e as contribuições das fontes do sinal MT.



Fonte: (PÁDUA, 2004).

As ressonâncias de Schumann tem sua origem principalmente nas tempestades equatorias contribuindo para a fonte do sinal MT acima de 1 Hz, as frequências a baixo desse valor, tem origem na interação do vento solar com a magnetosfera, que geram ressonâncias Terraionosfera. A contribuição de parte do espectro MT, tambem pode ser explicada pela distorção do formato do campo magnético terrestre causada pelo Sol durante o dia, esse processo é chamado de variação diurna e contribui com a faixa de frequência de 10^{-5} a 10^{-4} Hz.

Fontes passivas – São fontes de sinal que não dependem de instrumentos artificiais para gerá-la.

3.2 Resposta do Método Magnetotelúrico

O magnetotelúrico assim como outros métodos geofísicos eletromagnéticos, fundamentamse nas Leis de Maxwell [3.1 - 3.4].

$$\nabla \times \vec{\mathbf{E}} = -\frac{\partial \vec{\mathbf{B}}}{\partial t} \tag{3.1}$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} = \vec{\mathbf{J}} + \frac{\partial \vec{\mathbf{D}}}{\partial t} \tag{3.2}$$

$$\nabla \cdot \vec{\mathbf{B}} = 0 \tag{3.3}$$

$$\nabla \cdot \vec{\mathbf{D}} = \rho \tag{3.4}$$

Onde,

 $\vec{E} \rightarrow \text{Campo Elétrico } [V/m]$

 $\vec{B} \rightarrow \text{Campo Magnético } [T]$

 $\vec{H} \rightarrow \text{Campo Magnetizante } [A/m]$

 $\vec{J} \rightarrow \text{Densidade de Corrente } [A/m^2]$

 $\vec{D} \rightarrow \text{Campo de Deslocamento Elétrico } [C/m^2]$

 $\varrho \rightarrow \text{Densidade de Carga } [C/m^3]$

 $t \to \text{Tempo}[s]$

Para os estudos magnetotelúricos são feitas as seguintes afirmações, que auxiliam e simplificam o desenvolvimento:

A Terra comportasse como um condutor ôhmico e um semi-espaço isotrópico.

Podemos utilizar, partindo dessas característica e atrelado a um campo eletromagnético pouco intenso as seguintes relações constitutivas:

$$\vec{\mathbf{B}} = \mu \vec{\mathbf{H}} \tag{3.5}$$

$$\vec{\mathbf{D}} = \varepsilon \vec{\mathbf{E}} \tag{3.6}$$

$$\vec{J} = \sigma \vec{E} \tag{3.7}$$

 $\mu \rightarrow \text{Permeabilidade Magnética } [H/m]$

 $\varepsilon \to \text{Permissividade Elétrica } [F/m]$

 $\sigma \to \text{Condutividade Elétrica } [S/m]$

Cada coeficiente das relações constitutivas funcionam como tensores, variantes no tempo, para meios anisotrópicos. Para o estudo abordado e seguindo a afirmação, onde a Terra tornasse um meio isotrópico, isso implica que os tensores, μ e ε são estáticos e assumem os seguintes valores:

$$\mu = 1,2566 \times 10^{-6} H/m$$

$$\varepsilon = 8,85 \times 10^{-12} F/m$$

Utilizando as equações constitutivas podemos reescrever as equações 3.1 e 3.2:

$$\nabla \times \vec{\mathbf{E}} = -\frac{\partial \vec{\mathbf{B}}}{\partial t}; \qquad \vec{\mathbf{B}} = \mu \vec{\mathbf{H}}$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{E}} = -\mu \frac{\partial \vec{\mathbf{H}}}{\partial t}$$
(3.8)

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} = \vec{\mathbf{J}} + \frac{\partial \vec{\mathbf{D}}}{\partial t}; \qquad \vec{\mathbf{J}} = \sigma \vec{\mathbf{E}} \quad \mathbf{e} \quad \vec{\mathbf{D}} = \varepsilon \vec{\mathbf{E}}$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} = \sigma \vec{\mathbf{E}} + \varepsilon \frac{\partial \vec{\mathbf{E}}}{\partial t}$$
(3.9)

Na faixa da sondagem MT a Terra comporta-se como um condutor ôhmico, isso implica que o meio não possuem cargas livres, logo $\varrho \simeq 0$.

Para os campos pode ser assumida uma dependência temporal harmônica dada por $e^{-\imath \omega t}$, que pode ser decomposta em vários harmônicos pela transformada de Fourier.

Portando as equações: 3.8, 3.9, 3.3 e 3.4, podem ser reescritas como:

$$\nabla \times \vec{\mathbf{E}} = \imath \omega \mu \vec{\mathbf{H}} \tag{3.10}$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} = (\imath \omega \varepsilon + \sigma) \vec{\mathbf{E}} \tag{3.11}$$

$$\nabla \cdot \vec{\mathbf{H}} = 0 \tag{3.12}$$

$$\nabla \cdot \vec{\mathbf{E}} = 0 \tag{3.13}$$

Aplicando o rotacional na equação 3.11, obtemos:

$$\nabla \times \nabla \times \vec{\mathbf{H}} = (\imath \omega \varepsilon + \sigma) \nabla \times \vec{\mathbf{E}}$$
 (3.14)

Comparando a equação 3.14 com a equação 3.10, pode-se reescreve-la como:

$$\nabla \times \nabla \times \vec{\mathbf{H}} = (\imath \omega \varepsilon + \sigma) \nabla \times \vec{\mathbf{E}}; \qquad \nabla \times \vec{\mathbf{E}} = \imath \omega \mu \vec{\mathbf{H}}$$
$$\nabla \times \nabla \times \vec{\mathbf{H}} = \imath \omega \mu (\imath \omega \varepsilon + \sigma) \vec{\mathbf{H}}$$
(3.15)

Pode-se expressar a equação 3.15 usando a seguinte identidade vetorial:

$$\nabla \times \nabla \times \vec{\mathbf{A}} = \nabla \nabla \cdot \vec{\mathbf{A}} - \nabla^2 \vec{\mathbf{A}} \tag{3.16}$$

Portanto:

$$\nabla \nabla \cdot \vec{\mathbf{H}} - \nabla^{2} \vec{\mathbf{H}} = i\omega \mu (i\omega \varepsilon + \sigma) \vec{\mathbf{H}}$$

$$\nabla (\nabla \cdot \vec{\mathbf{H}}) - \nabla^{2} \vec{\mathbf{H}} = \vec{\mathbf{H}} [i\omega \mu (i\omega \varepsilon + \sigma)]$$

$$\nabla (\nabla \cdot \vec{\mathbf{H}}) - \nabla^{2} \vec{\mathbf{H}} = \kappa^{2} \vec{\mathbf{H}}$$

$$\nabla^{2} \vec{\mathbf{H}} + \kappa^{2} \vec{\mathbf{H}} = 0; \qquad \kappa^{2} = i\omega \mu (i\omega \varepsilon + \sigma)$$
(3.17)

Considerando um condutor ôhmico ($\sigma \gg \omega \varepsilon$), assim:

$$\kappa^2 = \imath \omega \mu \sigma \tag{3.18}$$

A equação 3.18 pode ser expressa seguindo a definição, como:

$$\kappa = \sqrt{\imath \omega \mu \sigma}; \quad \imath = e^{\imath \frac{\pi}{2}}$$

$$\kappa = \sqrt{\omega \mu \sigma} \sqrt{e^{\imath \frac{\pi}{2}}}$$

$$\kappa = \sqrt{\omega \mu \sigma} e^{\imath \frac{\pi}{4}}; \quad e^{\imath \frac{\pi}{4}} = \sqrt{1/2}(1+\imath)$$

$$\kappa = \sqrt{\frac{\omega \mu \sigma}{2}}(1+\imath)$$

$$\kappa = \frac{(1+\imath)}{\delta}$$
(3.19)

Onde,

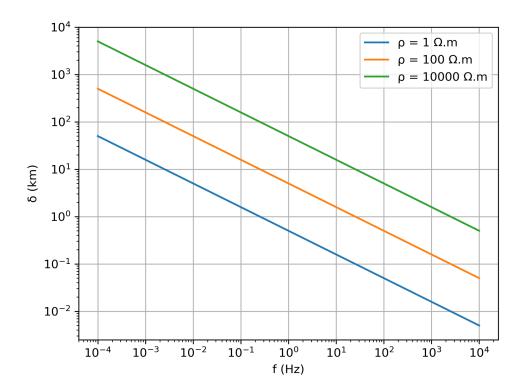
$$\delta_{\omega} = \sqrt{\frac{2\rho}{\omega\mu}} \longrightarrow \delta_f \approx 500 \sqrt{\frac{\rho_a}{f}}$$
 (3.20)

A equação 3.20 é chamada de *skin-depth*², ela representa a profundidade de penetração da onda eletromagnética em um meio condutor. A partir da equação são mapeadas as litologias em subsuperfície, relacionando-as com a ρ_a .

² Espessura pelicular

O meio geológico influencia diretamente a profundidade de investigação, a figura 2 mostra que para uma mesma frequência, ela pode representar valores diferentes de profundidade, variando o meio onde esta, isso é representado por ρ . Os meios mais resistivos geram profundidade maiores, já meios condutivos diminuem a profundidade. Esse fenômeno é importante por que ao interpretar as seções lito-geofísicas, é comum estudar contextos de bacias sedimentares e contados cristalinos, a atenção deve-se voltar para que uma mesma frequência ou período, esse está representando uma profundidade diferente, dentro e fora da bacia sedimentar (meio condutivo).

Figura 2 – Gráfico do *skin-depth* em função da frequência [Hz], variando a resistividade do meio



Fonte: O autor, 2018.

3.3 Impedância Eletromagnética

Baseado na fundamentação teórica apresentada a seção anterior, o MT busca obter a resistividade aparente em função da profundidade.

A solução da equação 3.17 e da sua análoga para o campo \vec{E} são dadas por:

$$\vec{\mathbf{H}}_{(\vec{\mathbf{r}})} = \vec{\mathbf{H}}e^{-\vec{\mathbf{k}}\cdot\vec{\mathbf{r}}} \tag{3.21}$$

$$\vec{\mathbf{E}}_{(\vec{\mathbf{r}})} = \vec{\mathbf{E}}e^{-\vec{\mathbf{k}}\cdot\vec{\mathbf{r}}} \tag{3.22}$$

Onde \vec{k} é o vetor de onda, cujo o módulo é definido por κ na equação 3.18.

Substituindo a equação 3.21 e 3.22 em 3.11, temos:

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} e^{-\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{r}}} = (\imath \omega \varepsilon + \sigma) \vec{\mathbf{E}} e^{-\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{r}}}; \quad \sigma \gg \imath \omega \varepsilon$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} e^{-\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{r}}} = \sigma \vec{\mathbf{E}} e^{-\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{r}}}; \quad \sigma = \frac{\kappa^2}{\imath \omega \mu}$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{H}} e^{-\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{r}}} = \frac{\kappa^2}{\imath \omega \mu} \vec{\mathbf{E}} e^{-\vec{\mathbf{k}} \cdot \vec{\mathbf{r}}}$$
(3.23)

Usando as identidades:

$$\nabla(e^{-\vec{\mathbf{k}}\cdot\vec{\mathbf{r}}}) = -e^{-\vec{\mathbf{k}}\cdot\vec{\mathbf{r}}}\vec{\mathbf{k}} \tag{3.24}$$

$$\nabla \times \vec{\mathbf{C}}(f_{(\vec{\mathbf{r}})}) = -\vec{\mathbf{C}} \times \nabla f_{(\vec{\mathbf{r}})}$$
(3.25)

Pode-se reescreve a equação 3.23:

$$-\vec{H} \times (-e^{-\vec{k} \cdot \vec{r}} \vec{k}) = \frac{\kappa^2}{\imath \omega \mu} \vec{E} e^{-\vec{k} \cdot \vec{r}}$$

$$e^{-\vec{k} \cdot \vec{r}} (\vec{H} \times \vec{k}) = e^{-\vec{k} \cdot \vec{r}} \frac{\kappa^2}{\imath \omega \mu} \vec{E}$$

$$\vec{E} = \frac{\imath \omega \mu}{\kappa^2} \vec{H} \times \vec{k}$$

$$\vec{E} = \frac{\imath \omega \mu}{\kappa} \vec{H} \times \frac{\vec{k}}{\kappa}$$
(3.26)

A relação \vec{k}/κ é o versor de \vec{k} ou \hat{k} , representando a ortogonalidade entre \vec{H} e \vec{E} .

A partir da equação anterior pode ser definido que $Z=\imath\omega\mu/\kappa$, esta definição é conhecida como impedância intrínseca do meio ou impedância eletromagnética, também pode ser representada da seguinte forma:

$$Z = \frac{|\vec{\mathbf{E}}|}{|\vec{\mathbf{H}}|} = \frac{\imath \omega \mu}{\kappa} = \sqrt{\omega \mu \rho} e^{\imath \frac{\pi}{4}}$$
 (3.27)

A impedância eletromagnética (Z) pode ser decomposta em função das componentes de \vec{E} e \vec{H} , representada na forma matricial:

$$\begin{pmatrix} E_x \\ E_y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} Z_{xx} & Z_{xy} \\ Z_{yx} & Z_{yy} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} H_x \\ H_y \end{pmatrix}$$
(3.28)

O método MT então obtém a resistividade aparente a partir da impedância eletromagnética, e atribui a ela uma profundidade, onde pode ser definida pela função de *skin-depth*.

4 AQUISIÇÃO DE DADOS E DEPENDÊNCIAS

Neste capítulo será discutido como é realizada a aquisição de dados MT, e quais as técnicas atualmente utilizadas para o processamento de dados. Também será mostrado quais as dependências que foram necessárias para a construção do *software*, dentre elas estão: Kivy, EMTF (Dnff e TranMT) e conversores de dados.

4.1 Aquisição de Dados MT

A aquisição de dados MT consiste na obtenção dos campos elétricos (E_x e E_y) e magnéticos (H_x , H_y e H_z), onde são os parâmetros essenciais para o cálculo da impedância (Z).

Devido a sensibilidade do sinal das sondagens MT, os sensores devem proporcionar uma alta relação sinal/ruído e alta capacidade de ampliar o sinal medido.

O arranjo amplamente adota para aquisição, são três magnetômetros distribuídos cada um paralelo a um eixo cartesiano, responsáveis pelos campos magnéticos. Para os campos elétricos, são distribuídos dois arranjos de eletrodos não polarizados, onde são acoplados horizontalmente, no sentido x e y. A figura 3 mostra a disposição dos sensores na superfícies.

Vale ressaltar que o eixo x da composição cartesiana deve estar paralelo a direção do fluxo magnético terrestre, ou seja, direcionado ao polo magnético terrestre¹.

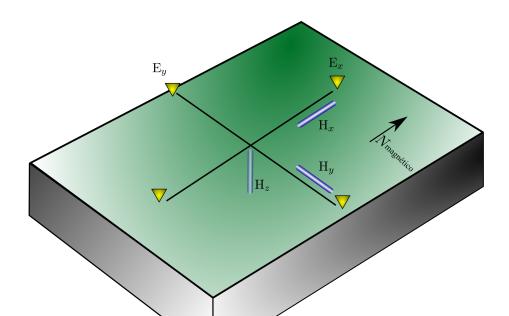


Figura 3 – Arranjo para Aquisição de dados MT.

Fonte: O autor, 2018.

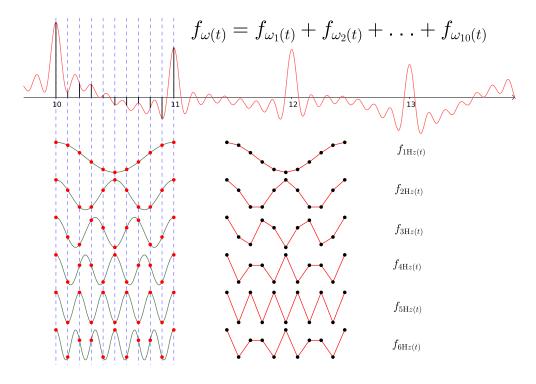
Ponto na superfícies terrestre onde a inclinação magnética é $+90^{\circ}$

Os sensores registram a variação da amplitude do sinal em função do tempo, esses registros são chamados de series temporais e são considerados os dados brutos do método.

Devido ao grande intervalo do espectro eletromagnético que abrange as sondagens MT $(10^{-3}\,Hz$ a $10^4\,Hz)$, são configuradas varias taxas de aquisições diferentes. Para cada escolha de taxa de aquisição é considerada a representatividade do sinal respeitando a frequência de Nyquist (NYQUIST, 1928). A representatividade é muito importante, pois, o sinal medido pelos sensores é a composição de várias ondas com frequências angulares diferentes, se a taxa de aquisição for menor que duas vezes a frequência da onda, ela não pode ser representada fielmente.

A figura 4 exemplifica o conceito apresentado no paragrafo anterior, no exemplo é mostrado a composição de um onda com 10 frequências diferentes $(f_{\omega(t)})$, variando de 1 a $10\,Hz$, se atribuirmos à ela uma taxa de aquisição de $10\,Hz$ pode-se perceber que a frequência de $6\,Hz$ não é representada corretamento, já percebe-se que para a frequência de $1\,Hz$ é super representada, isso acaba aumentando o tamanho dos arquivos de aquisição. A escolha da taxa de aquisição deve conciliar na melhor forma possível esses dois fatos.

Figura 4 – Aquisição de Dados Discretos.



Fonte: O autor, 2018.

As taxas de aquisições comumente utilizadas são valores estimados por potências de 2, isso facilita na decomposição das frequências pela transforma de Fourier. Cada taxa de aquisição é chamada de *Banda* e varia de nome para cada equipamento utilizado.

4.2 Processamento de Dados MT

Tradicionalmente o grande processamento de dados geofísicos é chamado de inversão, onde esse tenta ajustar um modelo físico que melhor represente o conjunto de dados. Porém para dados MT faz-se necessário antes das técnicas de inversão, o pré-processamento.

O pré-processamento consiste, sucintamente, em realizar processamentos de filtragem, tratamentos estatísticos, conversão de dados, mudança de domínios e mesclagem de arquivos.

A primeira etapa do pré-processamento é a conversão dos arquivos de binários para ASCII, esse processo é opcional, porem como boa prática é realizado para melhorar a legibilidade por parte dos usuários sobre os dados.

Após a conversão são realizados técnicas de filtragem, a mudança do domínio dos dados de tempo para frequência angular, e calculo do tensor impedância (Z), esse processo será demonstrado mais detalhadamente no seção 4.4, a técnica adotada para esse processo é chamado de processamento robusto, EMTF (EGBERT; BOOKER, 1986), atualmente é a técnica mais confiável e amplamente utilizadas no meio acadêmico para manipulação dos dados.

Como comentado na seção anterior, devido as limitações dos equipamentos, os dados são coletados separadamente para cada banda. Cada banda após o processamento robusto gera um arquivo com extensão .zss, nesses arquivos são armazenados os tensores de impedância, ou seja, cada componente da matriz Z, para cada período.

A etapa seguinte do processamento consiste em escolher, dentro de todos arquivos, a melhor composição dos períodos para todo o espectro de estudo, esse processo é minucioso e depende da experiencia do usuário, nela deve-se plotar cada arquivo e verificar a sua coerência dentro do conjunto total dos dados.

A última etapa do pré-processamento é mesclar os períodos escolhidos em um único arquivo, esses arquivos contem todas as informações necessárias para realizar os processos de inversão.

A figura 5 ilustra as etapas de pré-processamento.

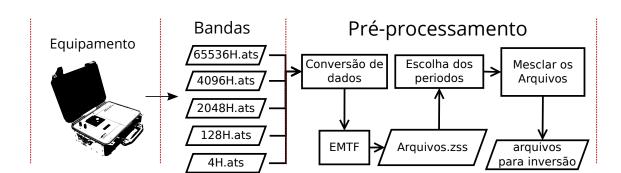


Figura 5 – Fluxograma de Pré-processamento.

Fonte: O autor, 2018.

4.3 Formatos de Arquivos de Dados MT

Parte das funções do *software* será a simplificação no processo de conversão de dados, atualmente os formatos mais utilizados, são:

```
TS-format \rightarrow Time\ Series\ Format\ (.ats)

Z-file \rightarrow Z\ (Impedance\ Tensor)\ File\ (.zss)

J-format \rightarrow Jones\ Format\ (.dat)
```

Os arquivos *TS* são utilizados para registrar as series temporais, onde são armazenadas as amplitudes registradas pelos sensores em função do tempo. A grande parte dos equipamentos tem como saída padrão a forma binária dos arquivos *TS*. Os arquivos binários podem posteriormente serem convertidos para o formato ASCII.

O arquivo TS é composto por dois blocos, o primeiro é destinado a comentários e configurações da aquisição, já o segundo compõe o bloco de dados, distribuídos em cinco colunas, cada uma registra a amplitude do sinal dos sensores H_x , H_y , H_z , E_x e E_y . O tempo associado a cada registro pode ser estimado pela hora de inicio e a taxa de aquisição da rodada.

Exemplo de arquivo TS (ASCII):

```
# time series file from mp2ts
# date: Mon May 12 10:15:57 1997
# input file: sno101/sno101as.1mp
# site description: KM 222.5
# Latitude :062:39:47 N
# Longitude :116:12:32 W
# LiMS number :
                                52
# Magnetometer number :
# Ex line length (m): 100.0000000
# Ey line length (m): 100.0000000
# Azimuths relative to: MAGNETIC NORTH
# Ex azimuth;
                    -17
# Ey azimuth;
                      73
# Hx azimuth;
                    -17
# Hy azimuth;
                     73
1.98250 0.878400 3.64780 1.10889 2.02644
1.93980 0.976000 3.65390 1.15682 2.01610
```

(JONES, 1999)

Após realizar a transformada de Fourier e o calculo do tensor impedância, não são mais necessários carregar todas as informações das series temporais, pois a partir do tensor impedância é possível estimar todos os parâmetros associados a cada período, tais como: ρ_a , ϕ e as componentes do próprio tensor: Z_{xx} , Z_{xy} , Z_{yx} e Z_{yy} , as componentes do tensor são importantes para a interpretação da adimensionalidade dos dados.

Como discutido na seção anterior a saída padrão do TranMT (programa adota para os cálculos do tensor impedância), são os arquivos .zss, esses arquivos são estruturados na forma de blocos, onde, cada bloco representa um período e nele contem o próprio tensor impedância, a matriz de covariância inversa e a matriz de covariância residual.

Exemplo de arquivo *Z*:

```
*** IMPEDANCE IN MEASUREMENT COORDINATES ***
 ****** WITH FULL ERROR COVARINCE******
Robust Single station
         :ufb104a091 03B
station
coordinate -10.47560 -38.43750 declination
                                             -23.00
number of channels 5 number of frequencies
                                              16
 orientations and tilts of each channel
       0.00 0.00 ufb104a Hx
   2
        90.00
                0.00 ufb104a Hy
        0.00
                 0.00 ufb104a Hz
   4
        0.00
                0.00 ufb104a Ex
        90.00 0.00 ufb104a Ey
period : 1.116071E-03
                       decimation level 1
                                            freq. band from
1600 to 1984
number of data point 29853 sampling freq. 4.096000E+03 Hz
 Transfer Functions
  3.7279E-03 5.5604E-03 -1.2527E-03 -4.9609E-03
 5.7064E+01 1.7047E+01 3.1437E+02 2.1458E+02
 -2.6267E+02 -1.9591E+02 -3.2340E+01 -1.3460E+00
 Inverse Coherent Signal Power Matrix
 1.3513E+05 0.0000E+00
 -1.3265E+04 1.9036E+03 1.5955E+04 0.0000E+00
Residual Covariance
  3.2219E-11 0.0000E+00
  6.8311E-10 -1.4571E-10 1.4028E-04 0.0000E+00
  1.2952E-10 2.3198E-10 -7.8350E-07 -1.5203E-07 1.3332E-04 0.0000E+00
```

A partir dos arquivos Z ou .zss, pode-se calcular a resitividade aparente (ρ_a) a partir da seguinte equação (EGBERT, 1998):

$$\rho_a = \frac{T|Z_{ij}|^2}{5} \tag{4.1}$$

e para se obter a fase (ϕ) pode-se calcular, a partir: não me lembro se no brasil usa-se arctan ou tan^{-1}

$$\phi = \frac{180}{\pi} \tan^{-1} \left[\frac{\Im(Z_{ij})}{\Re(Z_{ij})} \right] \tag{4.2}$$

Os erros associados a cada componente podem ser obtidos a partir das matrizes de covariância, assim como os erros para ρ_a e ϕ .

Os arquivos J, análogo aos arquivos Z, armazenam as informações do tensor, porém, a estrutura é mais sintetizada. Os arquivos são estruturados em dois blocos, um destinado a

configurações, tais como: localização, elevação, nome da estação e azimute. O segundo bloco é destinado aos dados (JONES, 1994).

A estrutura base utilizada para os dados é composta por quatro sub-blocos, cada um representando uma componente do tensor. O bloco é divido em cinco colunas, onde assumem respectivamente a seguinte ordem:

Os arquivos *J* recebem a extensão .*dat*, e são os arquivos necessários para as etapas de inversão, a adoção desse formato para essa etapa, se da pela fácil leitura dos períodos e por armazenar toda a sondagem em um único arquivo, ele armazena a mesclagem de todas as diferentes janelas resultantes do processamento EMTF.

Exemplo de arquivo J:

```
>STATION =bor608b
>AZIMUTH = -23.0000
>LATITUDE =
             -8.72768
>LONGITUDE = -37.84493
>ELEVATION = 664.0000
bor608b -23.0
ZXX SI units (ohms)
   1.1161e-04 -6.6462e-02 -1.0728e-01 1.7715e-03
   1.5625e-04 7.7005e-04 -1.0442e-01
                                      2.9007e-03 1
ZXY SI units (ohms)
   1.1161e-04 2.5648e+00 1.2953e+00 2.5613e-03 1
   1.5625e-04 2.4467e+00
                           1.4059e+00
                                       5.9294e-03
ZYX SI units (ohms)
   1.1161e-04 -2.3499e+00 -1.1104e+00
                                       1.6657e-03
   1.5625e-04 -2.3904e+00 -1.2251e+00 3.0355e-03
                                                   1
ZYY SI units (ohms)
2
   1.1161e-04 7.1532e-02 3.1711e-02 2.4082e-03
   1.5625e-04 5.9528e-02 3.7107e-02 6.2053e-03
```

4.4 Processamento Robusto – EMTF

O processamento dos dados parte primeiramente da análise espectral, onde primeiro faz-se necessário a mudança do domínio do tempo para a frequência angular e em seguida a filtragem, remoção de tendências e dados ruins.

O pacote EMTF (EGBERT, 1997) desenvolvido por Gary D. Egbert, é um conjunto de programas escrito em *Fortran* 77 que realizam processamento tais como: mudança de domínio, cálculo do tensor impedância, plotagem e alguns tipos de conversores de dados.

A mudança do domínio do tempo para frequência angular é realizado pelo programa Dnff, contido no pacote, esse programa realiza a troca do domínio través da *cascade decimation* (WIGHT; BOSTICK, 1980 apud PÁDUA, 2004) uma alternativa a FFT (*Fast Fourier Transform*²).

Antes de efetuar a transformada de Fourier, as séries temporais são re-amostradas, essas re-amostragem são chamadas de janelas e tem o objetivo de minimizar as distorções causadas pelas reverberações da transformada de Fourier.

Para estimar as componentes do tensor impedância o programa parte dos seguintes cálculos:

A partir da equação 3.28 podemos representa-la na forma do sistema: terminar

4.4.1 Função de Transferências

(EGBERT; BOOKER, 1986)

4.5 Pacotes de Processamento do Grupo Geoma – INPE

O grupo GEOMA do INPE (Institudo Nacional de Pesquisas Espaciais) oferece treinamentos para alunos e colaboradores. O grupo dispõe de um série de *scripts* e programas para auxiliar na manipulação do processamento MT.

Os *scripts* oferecidos para o processamento MT foram desenvolvidos, em grande parte, pelo Dr. Marcelo Banik de Pádua e pelo Ms. Marcelo Banik de Pádua, os mesmo *scripts* foram obtidos sobre comunicação privada pelo autor.

O programa desenvolvido faz uso dos *scripts* como "ponte" entre a interface e o os programas EMTF, como também para conversores de dados. Um exemplo é o programa *processamentoZ* que prepara os dados e extraí os parâmetros necessários para as rotinas Dnff e TranMT.

Para as plotagens dos gráficos é utilizado o programa GMT (NATIONAL SCIENCE FOUNDATION, 2018)(figura 6). Embora o programa desenvolvido tenha a sua própria saída gráfica, foi desenvolvida uma extensão que exporta as imagens utilizando o *Kernel* do GMT, essa extensão visa não causar estranheza em usuários já acostumados com as imagens geradas pelo GMT.

² Transformada Rápida de Fourier

■ RT;

T (s)

• 3T_z

■ %T_z

T (s)

Figura 6 – Saída Gráfica Gerada pelo *script*: *plot-cmp-tf*, utilizando o GMT.

Fonte: O autor, 2018.

120

4.6 Construtor Gráfico - Kivy

escrever se der tempo

T (s)

5 DESENVOLVIMENTO E RESULTADOS DO PAMPAMT

O *software* desenvolvido recebeu o nome de PampaMT, em homenagem a Universidade Federal do Pampa. O desenvolvimento iniciou-se em janeiro de 2018, com o primeiro protótipo, RiMT, para testar os conceitos e a viabilidade das funções para o programa, em junho de 2018 o código foi reestruturado e reescrito totalmente, atentando para os problemas e adicionando novas funções. A principal mudança foi a construção do *software* em módulos que viabiliza, de modo fácil, a adição de novas funções.

No apêndice A pode ser encontrado o caminho para o código fonte do programa, junto com as informações para a instalação. O PampaMT foi desenvolvido para ambiente Linux rodando em base Debian. O código foi escrito em *Python*, com alguns trechos escritos em *Shell* para instalação e comunicação da interface com os executáveis dos programas Dnff e TranMT.

O PampaMT foi dividido em duas etapas: a primeira destinada a criação do projeto; escolha dos arquivos a serem processados e a processamento EMTF. A segunda parte foi destinada a escolha das melhores rodadas e períodos, a maior interação com o usuário é destinada a essa etapa.

A figura 7 mostra a primeira tela ao executar o PampaMT, nela pode-se escolher criar um novo projeto ou abrir um já existente.

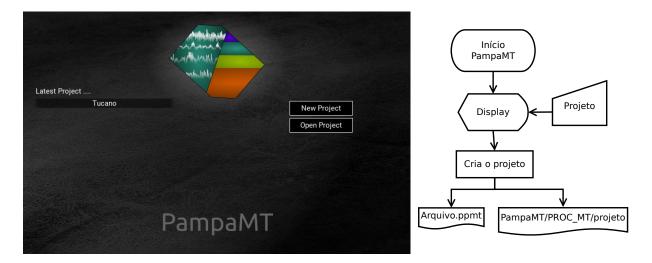
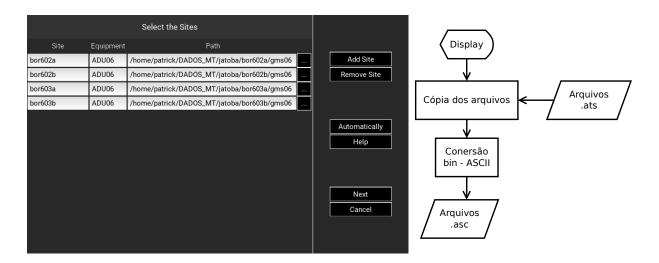


Figura 7 – Tela Inicial PampaMT

Fonte: O autor, 2018.

Após a escolha do diretório para um novo projeto, o usuário é direcionado a escolha dos arquivos *TS*, nele o usuário pode escolher entre três equipamentos: ADU-06, ADU-07 e Lins, a seleção pode ser automática ou estação á estação (figura 8).

Figura 8 – Seleção das Estações

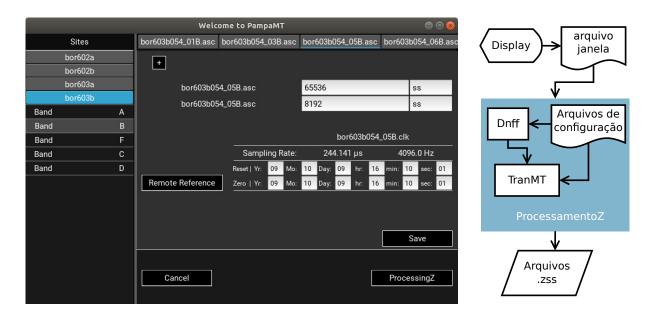


Fonte: O autor, 2018.

Os dados após a seleção, são copiados para o diretório **PampaMT/DADOS_MT/projeto**, esse processo é realizado para prever eventuais perdas dos arquivos, os dados então são convertidos e salvos no diretório **PampaMT/PROC_MT/projeto**

O usuário será levado a tela do processamento EMTF, esse processo já estabelece algumas configurações padrões, o usuário pode alterar qualquer configuração, como escolher uma nova janela ou alterar o horário do relógio dos dados (figura 9).

Figura 9 – Tela de Configuração para o EMTF



Fonte: O autor, 2018.

O processo EMTF tende a demorar um tempo considerável, visto a grande quantidade de recursos do computador que ele consome. Finalizado o processo EMTF a janela é fechada e inicia-se o tela principal do PampaMT (figura 10).

ъ ufb104a Settings Site _ Export_ ■ Re Zxx • Im Z_{XX} MT08192/ufb104a091_02B.zss MT00256/ufb104a091_02C.zss 103 MT00128/ufb104a091_02D.zss E 101 10-3 10-2 10-1 102 10º 10 0 -5 10-3 10-2 10-1 10-4 101 102 104 MT08192/ufb104a091_01B.zss MT08192/ufb104a091_02B.zss MT08192/ufb104a091_03B.zss MT65536/ufb104a091_01B.zss MT65536/ufb104a091_02B.zss MT65536/ufb104a091_03B.zss

Figura 10 – Tela Principal PampaMT

Fonte: O autor, 2018.

Na tela principal contem todas as funcionalidades do PampaMT, incluindo a etapa de criação de um novo projeto. O carácter modular do PampaMT ajuda na adição de novas funcionalidades, como por exemplo, integração por programas SIG, integração com visualizados de dados, como o GMT, dentre outros.

Um exemplo notável é a adição do programa rhoplusGUI desenvolvido pelo autor para o projeto citar eu CNPQ, esse programa auxilia na manipulação de dados para o processamento Rho+ (PARKER; BOOKER, 1996), onde foi necessário adicionar poucas linhas de código para inclui-lo no PampaMT (figura 11).

Figura 11 – Integração com Outros Programas

Fonte: O autor, 2018.

A principal função que o usuário utilizará, é a escolha dos melhores períodos e rodadas, esse processo vinha sendo executado, plotando cada arquivo .zss e contando manualmente a posição dos melhores períodos, após a contagem o usuário deve anotar esses pontos e por fim executar o script: ToJones, esse script mescla os arquivos .zss com os períodos escolhidos e converte-os para o formato J (.dat).

Esse processo foi incorporado no PampaMT com a escolha dos períodos sendo realizada com o cursor. O usuário habilita a função de seleção, e o programa plota todos os pontos possíveis para a rodada escolhida, por fim o usuário arrasta uma janela de seleção e todos os períodos contidos nessa janela são selecionados (figura 12).

PampaMT -- ztucano3 夺 ufb104a Site Settings ■ Re Z_{XX} • Im Z_{XX} MT08192/ufb104a091_02B.zss MT00256/ufb104a091_02C.zss 10³ MT00128/ufb104a091_02D.zss -5 10² φyx (E.C) 101 180 10-2 10-1 102 ■ Re Z_{xy} • Im Zxy 10º 10 10-1 0 10-2 | 10-4 -5 10-3 10-2 10-1 10-MT08192/ufb104a091 01B.zss MT08192/ufb104a091 02B.zss MT65536/ufb104a091_01B.zss MT65536/ufb104a091_02B.zss MT65536/ufb104a091_03B.zss

Figura 12 – Seleção dos Períodos

Fonte: O autor, 2018.

Após escolher os melhor períodos o usuário pode executar o *script*: *ToJones*, onde esse é realizado ao pressionar o botão no canto inferior esquerdo, o PampaMT abre uma caixa de diálogo para nomear o arquivo de saída, e executa o *ToJones*, finalizando a ultima etapa do pré-processamento.

A utilização do PampaMT para o pré-processamento elimina completamente o uso de linhas de comando, assim o tempo de processamento e aprendizagem é diminuído drasticamente.

Para efeitos de comparação, ao utilizar o programa em fase alfa, usuário que nunca tiveram contato com o terminal, puderam executar e processar os dados com sucesso.

6 CONSIDERAÇÕES FINAIS

Rodando a versão de teste interno (versão alfa), a utilização do PampaMT para processamentos sugere que o principal fator, o tempo, foi drasticamente reduzido. O que tornou o processamento de dados magnetotelúricos mais dinâmico.

A continuidade desse trabalho será ampliar o uso do PampaMT, adicionando novas funções, tais como: processos de inversão, modelagem, referência remota, dentre outros.

escrever um pouco mais

REFERÊNCIAS

- CAGNIARD, L. Basic theory of the magneto-telluric method of geophysical prospecting. **Geophysics**, Society of Exploration Geophysicists, v. 18, n. 3, p. 605–635, 1953.
- EGBERT, G. D. Robust multiple-station magnetotelluric data processing. **Geophysical Journal International**, Blackwell Publishing Ltd Oxford, UK, v. 130, n. 2, p. 475–496, 1997.
- EGBERT, G. D. Errors Bars for Transfer Function Elements in **Z**-files. [S.l.], 1998. Disponível em: $\langle ftp://ftp.oce.orst.edu/dist/egbert/EMTF/EMTF.tar.gz \rangle$. Acesso em: 07 out. 2018.
- EGBERT, G. D.; BOOKER, J. R. Robust estimation of geomagnetic transfer functions. **Geophysical Journal of the Royal Astronomical Society**, Wiley Online Library, v. 87, n. 1, p. 173–194, 1986.
- JONES, A. G. **Magnetotelluric data file J-format: v2.0**. [S.l.], 1994. Disponível em: (http://mtnet.info/docs/jformat.txt). Acesso em: 07 out. 2018.
- JONES, A. G. **TS Format v1.3**. Ottawa, 1999. Disponível em: (http://mtnet.info/docs/ts_format.txt). Acesso em: 02 out. 2018.
- MTNET. 2018. MTNet. Disponível em: (http://mtnet.info/main/index.html). Acesso em: 19 set. 2018.
- NATIONAL SCIENCE FOUNDATION. **The Generic Mapping Tools**. [S.l.], 2018. Disponível em: (http://gmt.soest.hawaii.edu/). Acesso em: 07 out. 2018.
- NYQUIST, H. Certain topics in telegraph transmission theory. **Transactions of the American Institute of Electrical Engineers**, IEEE, v. 47, n. 2, p. 617–644, 1928.
- PÁDUA, M. B. d. Estudos de indução eletromagnética na caracterização de estruturas profundas sob a borda sul do cráton de São Francisco. Tese (Doutorado) Brasil. Ministério da Ciência e Tecnologia. Instituto Nacional de Pesquisas Espaciais (INPE), 2004.
- PARKER, R. L.; BOOKER, J. R. Optimal one-dimensional inversion and bounding of magnetotelluric apparent resistivity and phase measurements. **Physics of the Earth and Planetary Interiors**, Elsevier, v. 98, n. 3-4, p. 269–282, 1996.
- PARKINSON, W. D. **Introduction to Geomagnetism**. Edinburgh: Scotish Academic Press, 1983.
- TIKHONOV, A. On determining electric characteristics of the deep layers of the earth's crust. **Dolk. Acad. Nauk. SSSR**, v. 73, p. 295–297, 1950.
- WIGHT, D.; BOSTICK, F. Cascade decimation—a technique for real time estimation of power spectra. In: IEEE. **Acoustics, Speech, and Signal Processing, IEEE International Conference on ICASSP'80.** [S.l.], 1980. v. 5, p. 626–629.

7 CÓDIGO FONTE PAMPAMT



 $\langle https://github.com/PatrickRogger/PampaMT\rangle$