doi: 10.11720/wtyht.2023.1222

邢文军,曹思远,陈思远,等. 基于谱反演方法的叠后纵波阻抗反演[J]. 物探与化探,2023,47(2):429-437. http://doi.org/10.11720/wtyht. 2023.1222

Xing W J, Cao S Y, Chen S Y, et al. Post-stack P-wave impedance inversion based on spectral inversion [J]. Geophysical and Geochemical Exploration, 2023,47(2):429-437. http://doi.org/10.11720/wtyht.2023.1222

基于谱反演方法的叠后纵波阻抗反演

邢文军,曹思远,陈思远,孙耀光

(中国石油大学(北京)地球物理学院,北京 102249)

摘要:提出一种基于谱反演方法的叠后地震数据纵波阻抗反演算法,用于提高地震反演精度。谱反演在地震高分 辨率和反射系数反演中应用广泛,其基于反射系数的奇偶分解,能降低薄层之间的调谐效应,使反演数据体的分辨 率得以提高,而由反射系数计算纵波阻抗的过程不适定,分步进行纵波阻抗反演会引入较大的累积误差。本研究 提出基于谱反演方法的叠后纵波阻抗反演算法,引入 TV 正则化约束目标方程,通过迭代求解,可直接得到相对阻 抗,然后同预先建立的低频模型进行频率域融合得到绝对阻抗。模型和实际数据说明,相比基于稀疏脉冲反褶积 的阻抗反演,本文提出的方法反演分辨率较高,更有利于后续储层预测等研究的开展。

关键词:谱反演;阻抗反演;奇偶分解;TV 正则化;相对阻抗

中图分类号: P631.4 文献标识码: A 文章编号: 1000-8918(2023) 02-0429-09

0 引言

叠后地震数据纵波阻抗反演是地震储层预测的 基础,可将地震剖面转化为反映岩性信息的数据体, 继而完成岩性识别、含油气预测等工作。按反演方 法划分,阻抗反演可以分为随机反演和确定性反演 两类^[1]。随机反演以马尔科夫链—蒙特卡罗(MC-MC)^[2-3]、模拟退火^[4]等方法生成一系列阻抗,然后 从中选择最合适的阻抗作为最终反演结果,该类方 法通常会获得概率解。随机反演同样包括地质统计 学反演^[5]、基于傅里叶谱模拟(FFT-MA)的随机反 演[6-7]等,这些方法的优势在于反演分辨率高,缺点 为计算时间长,反演数据体随机性高。确定性反演 通常利用线性化的反演公式,可直接求解,如包含 TV 约束和低频约束的稀疏脉冲反褶积^[8],可直接得 到绝对纵波阻抗:该类方法仍包括基于初始模型的 广义线性反演^[9]、有色反演^[10]等算法。同样.也可 以通过某种算法得到反射系数,然后通过递推的方 式获得纵波阻抗,如稀疏脉冲反褶积[11]、谱反演 等^[12]。除这些算法之外,深度学习近几年也被应用 到阻抗反演中,取得了较好的应用效果^[13-14]。

谱反演的基础是奇偶分解和频谱白化,奇偶分 解可以减弱薄层之间的调谐效应^[15],频谱白化的优 势在于可以灵活选择参与计算的频带^[16],这两种算 法的结合,使得谱反演的分辨率高于稀疏脉冲反褶 积^[17]。谱反演的研究仍处于探索阶段,和所有反演 方法一样,谱反演也是由部分频带的地震记录反演 全频带的反射系数,需要加入先验信息,以减少反演 误差,目前主要集中于改进其对反射系数约束项,包 括平滑约束(L2-norm)^[18]、以压缩感知理论^[19]为基 础的L1-norm^[12]等,考虑到地层存在吸收衰减,叠后 地震数据通常具有非稳态特征^[20],进而提出了非稳 态地震数据的谱反演^[21]。而由于递推反演可以基 于反射系数获得阻抗^[22],已有学者将谱反演和递推

综上所述,本文提出基于谱反演的叠后纵波阻抗反演方法,通过施加 TV 约束,直接反演相对阻抗,然后基于频率域的能量匹配的方法进行高低频的融合,得到绝对阻抗数据。由于谱反演的分辨率

收稿日期: 2022-05-18; 修回日期: 2023-02-13

基金项目:国家重点研发计划项目(2017YFB0202900)

第一作者: 邢文军(1978-),男,河北唐山人,高级工程师,在读博士,硕士毕业于中国石油大学(华东),主要从事地震反演等地震地质综合研 究工作。Email:274072292@ qq. com

高于稀疏脉冲反褶积,直接反演相对阻抗可避免递 推反演导致的横向不连续性,因此,本文方法的横纵 向分辨率均高于传统的递推反演。模型和实际数据 表明,本文提出的方法在叠后地震阻抗反演中具有 一定的应用价值。

1 理论

1.1 基于 L1 范数的地震数据谱反演

地震记录 s 可写为是反射系数 r 和子波 w 的褶积,并添加高斯分布的随机噪声 n,即:

$$s = w * r + n \quad , \tag{1}$$

公式两边进行傅里叶变换,即

$$S = WR + N \quad , \tag{2}$$

式中:W、R、S分别代表着子波w,反射系数r和地 震数据s的傅里叶变换。公式两侧同时除以子波的 振幅谱,即:

$$\boldsymbol{R} + \frac{N}{W} = \frac{S}{W} \quad (3)$$

频率域反射系数 R 可以通过时间域反射系数的傅 里叶变换得到,同时考虑到除法的不稳定性,引入预 白化因子 ε>0 改善不稳定性,即:

$$F(\mathbf{r}) + \frac{N}{(|\mathbf{W}| + \varepsilon) e^{i\theta}} = \frac{S}{(|\mathbf{W}| + \varepsilon) e^{i\theta}} , \qquad (4)$$

式中:*r* 是反射系数*r* 的向量形式;*F* 表示傅里叶变换矩阵; $i=\sqrt{-1}$; θ 为子波的相位谱。令 \hat{r} 为*r* 的倒序排列,考虑反射系数的奇偶分解,存在 $r_e = \frac{r+\hat{r}}{2}$, $r_o = \frac{r+\hat{r}}{2}$,修改式(4)为:

$$\operatorname{argmin}_{r} \{J(\mathbf{r})\} = \operatorname{argmin}_{r} \left\{ \frac{1}{2} \left[\begin{bmatrix} a_{e} \mathbf{F}_{cos} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & a_{o} \mathbf{F}_{sin} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{r}_{e} \\ \mathbf{r}_{o} \end{bmatrix} \right] \right\}$$

式中:λ 为正则化参数,λ 越大,反射系数越稀疏。 式(8)可以通过交替方向乘子法(ADMM)^[24]等有 效求解。

1.2 基于谱反演方法的叠后纵波阻抗反演

常规纵波阻抗可由反射系数进行递推得到,但 是这种方式易造成误差累积,且横向连续性差,因 此,本研究中,将阻抗的求解直接写入式(8)中,获 得直接优化相对阻抗的目标方程,然后将所求解的 相对阻抗和预先建立的低频模型进行频率域的融 合,得到绝对阻抗。

$$\boldsymbol{F}(\boldsymbol{r}_{e}+\boldsymbol{r}_{o}) + \frac{N}{(|\boldsymbol{W}|+\varepsilon)e^{\mathrm{i}\theta}} = \frac{S}{(|\boldsymbol{W}|+\varepsilon)e^{\mathrm{i}\theta}}, \quad (5)$$

由于实偶函数的傅里叶变换是实偶函数,实奇函数 的傅里叶变换是虚偶函数。式(5)可写为:

$$\operatorname{Re}[\boldsymbol{F}]\boldsymbol{r}_{e} + \operatorname{Re}\left[\frac{\boldsymbol{N}}{(|\boldsymbol{W}|+\varepsilon)e^{i\theta}}\right] = \operatorname{Re}\left[\frac{\boldsymbol{S}}{(|\boldsymbol{W}|+\varepsilon)e^{i\theta}}\right]$$
$$\operatorname{Im}[\boldsymbol{F}]\boldsymbol{r}_{e} + \operatorname{Im}\left[\frac{\boldsymbol{N}}{(|\boldsymbol{W}|+\varepsilon)e^{i\theta}}\right] = \operatorname{Im}\left[\frac{\boldsymbol{S}}{(|\boldsymbol{W}|+\varepsilon)e^{i\theta}}\right]$$
(6)

式中:Re[\cdot]和 Im[\cdot]表示实部和虚部,令 F_{cos} = Re[F], F_{sin} = Im[F],合并式(6)并化简为:

$$\begin{bmatrix} a_{e} \boldsymbol{F}_{cos} & \boldsymbol{0} \\ \boldsymbol{0} & a_{o} \boldsymbol{F}_{sin} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \boldsymbol{r}_{e} \\ \boldsymbol{r}_{o} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \operatorname{Re} \begin{bmatrix} \boldsymbol{N} \\ (|\boldsymbol{W}| + \boldsymbol{\varepsilon}) e^{i\boldsymbol{\theta}} \end{bmatrix} \\ \operatorname{Im} \begin{bmatrix} \boldsymbol{N} \\ (|\boldsymbol{W}| + \boldsymbol{\varepsilon}) e^{i\boldsymbol{\theta}} \end{bmatrix} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \operatorname{Re} \begin{bmatrix} \boldsymbol{S} \\ (|\boldsymbol{W}| + \boldsymbol{\varepsilon}) e^{i\boldsymbol{\theta}} \end{bmatrix} \\ \operatorname{Im} \begin{bmatrix} \boldsymbol{S} \\ (|\boldsymbol{W}| + \boldsymbol{\varepsilon}) e^{i\boldsymbol{\theta}} \end{bmatrix} \end{bmatrix}$$
(7)

式中: a_e 是偶分量权重, a_o 是奇分量权重, $r_e + r_o = r_o$ 由于地震频带有限,取有效频带内 m_e 个点(假设地 震记录采样点数为m)用于全频带反演,截断后的 傅里叶矩阵为 $F_{sin} \in \mathbb{R}^{m_e^{\times m}}, F_{cos} \in \mathbb{R}^{m_e^{\times m}}, S \in \mathbb{C}^{m_e^{\times 1}},$ $W \in \mathbb{C}^{m_e^{\times 1}},$ 进而得到 $\begin{bmatrix} a_e F_{cos} & 0 \\ 0 & a_o F_{sin} \end{bmatrix} \in \mathbb{R}^{2m_e^{\times 2m}}$ 。由

于 m_e<m,系数矩阵非满秩,需添加约束项求解式 (7)。假设反射系数稀疏、N/(|W|+ε)e^{iφ} 呈高斯分 布,同时奇偶分解不会改变随机噪声的性质。使用 L1 范数作为正则化项,基于谱反演的反射系数反演 方程如下:

$$\begin{aligned} F_{cos} & 0\\ D & a_{o}F_{sin} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} r_{e}\\ r_{o} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \operatorname{Re} \begin{bmatrix} S\\ (|W| + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix}\\ \operatorname{Im} \begin{bmatrix} S\\ (|W| + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix} \end{bmatrix} \Big\|_{2}^{2} + \lambda \|r\|_{1} \Big\}, \quad (8) \end{aligned}$$

在反射系数 || **r** || _s < 0.3 时,反射系数 **r** 可以被 表示为地震相对纵波阻抗 z 的对数差分形式,即

$$r = \frac{1}{2}L\ln(z) = L\hat{z}$$
(9)

式中: $\mathbf{r} \in \mathbb{R}^{m \times 1}$; $\mathbf{z} \in \mathbb{R}^{(m+1) \times 1}$; $\hat{\mathbf{z}} \in \mathbb{R}^{(m+1) \times 1}$;L为如式 (10)所示的一阶差分矩阵:

$$\boldsymbol{L} = \begin{bmatrix} -1 & 1 & & \\ & -1 & 1 & & \\ & & \ddots & \ddots & \\ & & & -1 & 1 \end{bmatrix}_{m \times (m+1)} \circ (10)$$

事实上,由于差分矩阵(10)的行数小于列数, 又因为谱反演自主选择频带,故而在不包含零频率 和极低频率的情况下,已知反射系数通过式(9)可 求得的对数纵波阻抗 ź 为相对阻抗。那么,将式 (9)的阻抗同样进行奇偶分解,易得:

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{r}_{e} \\ \boldsymbol{r}_{o} \end{bmatrix} = T \hat{\boldsymbol{L}} \begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix} , \qquad (11)$$

式中, $\|\hat{z}\|_{TV} = \|\hat{Lz}\|_{1}$ 表示 TV 约束, 可以使纵波 阻抗的边界更清晰。通过求解式(13)可获得对数 相对纵波阻抗,求解过程见附录A。为了得到绝对 阻抗,需要基于预先建立的低频模型和反演的对数 相对阻抗进行频率融合,融合过程表示为:

$$z_{\text{true}} = \exp\left[\ln\left(\frac{z_{\text{model}}}{L_{\text{ow Freq}}}\right) + 2c \cdot \hat{z}_{\text{Middle and High Freq}}\right] \circ (14)$$

式中:zme 为绝对纵波阻抗;zmdel 由所建立的低频模 型提供;c表示常数,可由测井数据的中高频 ź_ 的 L2 范数和相对阻抗 \hat{z} 的 L2 范数的比值求得 .即 c= $\|\ln(\hat{z}_{woll})\|_{2} / \|2\hat{z}\|_{2}, 同样, 也可以基于无穷范数$ 求得,即 c= $\|\ln(\hat{z}_{well})\|_{\infty} / \|2\hat{z}\|_{\infty}$,本研究基于前 者进行频率融合。

数值试验 2

2.1 参数测试

本部分测试算法关键参数的作用,包括正则化 参数 λ 、有效频带的上限频率和预白化因子 ε 。基 于测井真实阻抗合成反射系数,同 40 Hz 的 Ricker 褶积后的单道地震数据如图 1a 所示,其振幅谱如图 其中, \hat{z}_{a} 和 \hat{z}_{a} 为对数相对阻抗 \hat{z} 的奇偶分解,同样 满足 \hat{z}_{a} + \hat{z}_{a} = \hat{z} ,而 T 表示换位矩阵,由两个单位阵 I 组成, \hat{L} 为大型差分矩阵,由两个式(10)拼成,T和 \hat{L} 的形式如下,

$$T = \begin{bmatrix} I \\ I \end{bmatrix}_{2m \times 2m}, \hat{L} = \begin{bmatrix} L \\ L \end{bmatrix}_{2m \times (2m+2)}, \quad (12)$$

.据式(8),所求解的相对阻抗可写为

 $\operatorname{argmin}_{\hat{z}} \{J(\hat{z})\} = \operatorname{argmin}_{\hat{z}} \left\{ \frac{1}{2} \left\| \begin{bmatrix} a_e F_{cos} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & a_o F_{sin} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I \\ I \end{bmatrix} \begin{bmatrix} L \\ L \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \hat{z}_e \\ \hat{z}_o \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} \operatorname{Re} \begin{bmatrix} S \\ (I W I + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix} \\ \operatorname{Im} \begin{bmatrix} S \\ (I W I + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix} \end{bmatrix} \right\|^2 + \lambda \|\hat{z}\|_{TV} \right\}$ (13)

> 1b 所示,考虑普适性,在单道地震数据中添加了一 定量的高斯随机噪声。

> 图 2 为正则化参数 λ 的测试,真实阻抗为黑色 线条,反演的纵波阻抗为红色线条。图 2a~e 中,λ 分别为 5e⁻⁵、1e⁻⁴、5e⁻⁴、1e⁻³、5e⁻³,其中图 2a₁~e₁为 真实阻抗和反演阻抗的时间域曲线,图 2a,~e,为图 $2a_1 \sim e_1$ 的振幅谱。测试表明,随着正则化参数 λ 的 增大,反演的纵波阻抗(红线)和真实阻抗(黑线)之 间形态更为接近,说明反演的阻抗由不稳定逐渐变 得稳定,且如图 2a,~e,所示,相应的频带宽度有所 减小。可得出结论:正则化参数通过控制振幅谱频 带范围控制反演的稳定性,增大正则化系数,反演稳 定性提高,相应的反演分辨率有所降低。本测试中, 建议正则化参数为5e⁻⁴。

> 图 3 为上限频率的测试,真实阻抗为黑色线条, 反演的纵波阻抗为红色线条。图 3a~e中,上限频 率分别为120、135、150、165、180 Hz,本测试基于40 Hz的Ricker子波合成地震数据,由图1b可知,上限 频率约为 100 Hz, 100 Hz 以上部分频率越高, 信噪 比越低。测试结果表明,如图 3a~e 所示,随上限频 率的提高,分辨率有所增加,但算法的不稳定性也有 所提高,需结合正则化参数进行综合选择频带范围。 此次测试中,建议上限频带为165 Hz。





a-regularization parameter: $1e^{-3}$; e-regularization parameter: $1e^{-3}$; e-regularization

图 2 正则化参数测试



a-上限频率:120 Hz;b-上限频率:135 Hz;c-上限频率:150 Hz;d-上限频率:165 Hz;e-上限频率:180 Hz

a-upper limit frequency: 120 Hz; b-upper limit frequency: 135 Hz; c-upper limit frequency: 150 Hz; d-upper limit frequency: 165 Hz; e-upper limit frequency: 180 Hz



图 4 为预白化因子 ε 的测试。图 4a~e中,预 白化因子分别设置为 0.005、0.01、0.02、0.04、 0.08,由理论部分推导可知,预白化因子作用于地震 子波的振幅谱上,提高了除法的稳定性。与上述正 则化参数和上限频率的测试结果类似,预白化因子 也是通过控制振幅谱形态改变反演精度。如图 4a~ e所示,随预白化因子的增加,反演稳定性提高,反 演分辨率下降。此次测试中,建议预白化因子为 0.02。

虽然上述3个参数的效果类似,但存在差异:正

则化参数主要表征 TV 约束的强弱,其值范围同地 震数据和地震子波的最大振幅比有关,在这个范围 内参数越大,反演阻抗方波化越明显,当信噪比足够 高时,一般取 0.1 倍的最大振幅比;上限频带只通过 调整频带范围控制反演精度,可通过地震分频剖面 确定,即选取最后一个信噪比高的频段所对应的主 频;而预白化因子用于提高反演稳定性,除作用于能 量较弱的高频部分外,也作用于子波振幅谱能量较 弱的其他部分,视选取的上限频带范围和振幅谱确 定。



a—预白化因子:0.005;b—预白化因子:0.01;c—预白化因子:0.02;d—预白化因子:0.04;e—预白化因子:0.08 a—pre-whiten factor:0.005;b—pre-whiten factor:0.01;c—pre-whiten factor:0.02;d—pre-whiten factor:0.04;e—pre-whiten factor:0.08

图4 预白化因子参数测试

Fig. 4 Pre-whiten factor parameter tests

2.2 二维模型测试

本文中,我们选取部分 Marmousi2 模型^[25](图 5a)进行纵波阻抗反演测试,采样率1 ms,基于主频 为 40 Hz 的 Ricker 子波合成地震数据如图 5b 所示, 其中添加了最大振幅 10% 的高斯随机噪声。本文 方法中,上限频带设置为 100 Hz,预白化因子为 0.01,正则化系数为 0.01,迭代次数 80 次。对比方 法采用稀疏脉冲反褶积后的递推反演,为了减小递 推反演导致的横向不稳定性,同样基于式(14)进行 频率融合。

图 6a 为本模型通过 10~15 Hz 的低通滤波得到 的低频模型,该模型参与后续的频率融合,图 6b 和 6c 为纵波阻抗反演结果:本文方法反演的纵波阻抗 剖面信噪比较差(图 6b),但如黑色方框所示,其分 辦率要高于传统的递推反演(图 6c),能分辨较薄 层,这是由于谱反演的分辨率高于脉冲反褶积的原 因;且传统的递推方法在反演数据上存在纵向的条 带状噪声(图 6c),这是由于递推方法的不稳定性造 成,属于多步反演产生的累积误差,本文方法在一定 程度上消除了单道递推造成的横向不连续性(图 6b)。

3 实例应用

本部分进行实际数据的反演测试,实际数据如 图 7a 所示,利用井曲线和地震层位建立的纵波阻抗 低频模型如图 7b 所示,剖面中黑线为所在位置的纵 波阻抗测井曲线,通过密度测井曲线和声波测井曲







a-field data; b-low-frequency model

图 7 实际地震数据及纵波阻抗低频模型



线乘积得到。如图 8 所示为本实例所使用的地震子 波,通过标定后的井数据和地震数据相关获得。

基于本文方法和上述的递推反演对该数据进行 纵波阻抗反演。本文方法中,上限频带设置为 120 Hz,预白化因子为 0.1,正则化系数为 2,迭代次数 120 次。图 9 为两种方法的反演数据,在反演的剖 面上,均有噪声的影响,但如黑色框中所示,递推反 演产生了条带状噪声,这将极大的影响剖面的质量。 为此,本文同时对图 9 的反演剖面进行基于 fx-decon 的噪声压制,处理后的剖面如图 10 所示,如黑 色虚线框所示,递推反演仍存在部分条带状噪声。 且在图 10a 中的黄色虚线框中,观测到本文方法反



演的纵波阻抗横向连续性较好,这同时使得横纵向 的分辨率得到改善,而递推反演(图 10b)破坏横向 连续性,降低了反演的分辨率。





4 结论及讨论

本文提出一种基于谱反演的叠后纵波阻抗反演 方法,其结合了谱反演的高分辨率和直接得到相对 阻抗的优点,且算法参数意义明确,易于测试和应 用,相比于稀疏脉冲反褶积后的递推反演,本文方法 分辨率高,反演的剖面横向连续性好,具有一定应用 价值。可基于本文算法开展如下研究:

1) 叠前反演可以通过反演弹性阻抗得到弹性 参数,基于 Zoeppritz 近似方程,本文方法可以很容 易地推至叠前反演,进而提高叠前反演的精度。

2)本算法中,可以通过给定非稳态子波以完成 非稳态地震数据的反演。

同时,基于谱反演的叠后纵波阻抗反演方法也 存在如下问题:

1)该方法的绝对阻抗是由相对阻抗和低频模 型频率融合获得,对拼接部分具有相位一致性要求, 在后续研究中将考虑解决该问题。 2)算法所使用的 TV 约束是阻抗差分的 L1 范数,会压制弱反射系数地层,后续研究将基于柯西约 束等构造全新的"TV 约束"以获得更精细的反演结 果。

参考文献(References):

- [1] 刘喜武,年静波,吴海波.几种地震波阻抗反演方法的比较分析与综合应用[J].世界地质,2005,24(3):270-275.
 Liu X W,Nian J B,Wu H B. Comparison of seismic impedance inversion methods and an application case [J]. Global Geology, 2005,24(3):270-275.
- [2] Geyer C J. Practical Markov chain Monte Carlo [J]. Statistical Science, 1992:473-483.
- [3] 张广智,王丹阳,印兴耀,等. 基于 MCMC 的叠前地震反演方法研究[J]. 地球物理学报,2011,54(11):2926-2932.
 Zhang G Z, Wang D Y, Yin X Y, et al. Study on prestack seismic inversion using Markov Chain Monte Carlo[J]. Chinese Journal of Geophysics,2011,54(11):2926-2932.
- [4] Vestergaard P D, Mosegaard K. Inversion of post-stack seismic data using simulated annealing[J]. Geophysical Prospecting, 1991, 39 (5):613-624.
- [5] Haas A, Dubrule O. Geostatistical inversion : a sequential method of

stochastic reservoir modeling constrained by seismic data[J]. First Break, 1994, 12(11): 561-569.

- Le Ravalec M, Noetinger B, Hu L Y. The FFT moving average (FFT -MA) generator: An efficient numerical method for generating and conditioning Gaussian simulations [J]. Mathematical Geology, 2000, 32(6):701-723.
- [7] 王保丽,印兴耀,丁龙翔,等. 基于 FFT-MA 谱模拟的快速随机 反演方法研究. 地球物理学报,2015,58(2):664-673.
 Wang B L, Yin X Y, Ding L X, et al. Study of fast stochastic inversion based on FFT-MA spectrum simulation[J]. Chinese Journal of Geophysics,2015,58(2):664-673.
- [8] 王治强,曹思远,陈红灵,等. 基于 TV 约束和 Toeplitz 矩阵分解 的波阻抗反演[J]. 石油地球物理勘探,2017,52(6):1193-1199.

Wang Z Q, Cao S Y, Chen H L, et al. Wave impedance inversion based on TV regularization and Toeplitz-sparse matrix factorization [J]. Oil Geophysical Prospecting, 2017, 52(6):1193-1199.

- [9] Cooke D A, Schneider W A. Generalized linear inversion of reflection seismic data[J]. Geophysics, 1983, 48(6):665-676.
- [10] Lancaster S, Whitcombe D. Fast-track "colored" inversion [C]// SEG Technical Program Expanded Abstracts, 2000:1572-1575.
- [11] Taylor H L, Banks S C, Mocoy J F. Deconvolution with the L1-norm[J]. Geophysics, 1979, 44(1):39-52.
- [12] 夏红敏,刘兰锋,张显辉,等. 地震数据谱反演压缩感知算法实现及应用[J]. 石油地球物理勘探,2021,56(2):295-301.
 Xia H M,Liu L F,Zhang X H, et al. Implementation and application of compressed sensing algorithm for seismic spectrum inversion
 [J]. Oil Geophysical Prospecting,2021,56(2):295-301.
- [13] 宋磊,印兴耀,宗兆云,等. 基于先验约束的深度学习地震波阻抗反演方法[J]. 石油地球物理勘探,2021,56(4):716-727.
 Song L, Yin X Y, Zong Z Y, et al. Deep learning seismic impedance inversion based on prior constraints[J]. Oil Geophysical Prospecting,2021,56(4):716-727.
- [14] 王泽峰,许辉群,杨梦琼,等.时域卷积神经网络地震波阻抗反 演因素影响的研究[J].地球物理学进展,2022,37(5):280-289.

Wang Z F, Xu H Q, Yang M Q, et al. Study on the influence of preprocessing and hyperparameters on Temporal convolutional network seismic impedance inversion [J]. Progress in Geophysics, 2022, 37 (5):280-289.

 [15] 印兴耀,刘晓晶,吴国忱,等. 模型约束基追踪反演方法[J]. 石 油物探,2016,55(1):115-122.
 Yin X Y, Liu X J, Wu G C, et al. Basis pursuit inversion method under model constraint[J]. Geophysical Prospecting for Petrole-

under model constraint [J]. Geophysical Prospecting for Petroleum, 2016, 55(1):115-122.

- [16] 边国柱,张立群. 地震数据的谱白化处理[J]. 石油物探,1986,25(2):26-33.
 Bian G Z, Zhang L Q. Spectral whitening of seismic data[J]. Geophysical Prospecting for Petroleum, 1986,25(2):26-33.
- [17] 孙雷鸣,曾维辉,方中于. 地震薄层反射系数谱反演算法研究及应用[J]. 物探化探计算技术,2014,36(4):462-470.
 Sun L M, Zeng W H, Fang Z Y. Thin-bed reflectivity inversion and seismic application[J]. Computing Techniques for Geophysical and Geochemical Exploration,2014,36(4):462-470.
- [18] 迟唤昭,刘财,单玄龙,等. 谱反演方法在致密薄层砂体预测中的应用研究[J]. 石油物探,2015,54(3);337-344.
 Chi H Z,Liu C,Shan X L, et al. Application of spectral inversion for tight thin-bed sand body prediction[J]. Geophysical Prospecting for Petroleum,2015,54(3);337-344.
- [19] Donoho D L. Compressed sensing [J]. IEEE Transactions on Information Theory, 2006, 52(4):1289-1306.
- [20] Wang Y H. Inverse Q-filter for seismic resolution enhancement [J]. Geophysics, 2006, 71(3): V51-V60.
- [21] Chen S Y, Cao S Y, Sun Y G, et al. Nonstationary spectral inversion of seismic data[C] // SEG Technical Program Expanded Abstracts, 2021:2934–2938.
- [22] Wang L Q, Zhou H, Wang Y F, et al. Three-parameter prestack seismic inversion based on L1-2 minimization [J]. Geophysics, 2019,84(5):R753-R766.
- [23] Liu J, Zhang J, Huang Z. Accurate estimation of acoustic impedance based on spectral inversion [J]. Geophysical Prospecting, 2018,66(1):169-181.
- Boyd S, Parikh N, Chu E. Distributed optimization and statistical learning via the alternating direction method of multipliers [J].
 Foundations and Trends in Machine Learning, 2010, 3 (1): 1 – 122.
- [25] Martin G S, Wiley R, Marfurt K J. Marmousi2: An elastic upgrade for Marmousi [J]. Lead. Edge, 2006, 25(2):156–166.

Post-stack P-wave impedance inversion based on spectral inversion

XING Wen-Jun, CAO Si-Yuan, CHEN Si-Yuan, SUN Yao-Guang

(College of Geosciences, China University of Petroleum, Beijing 102249, China)

Abstract: Based on spectral inversion, this study proposed a p-wave impedance inversion algorithm for post-stack seismic data to improve inversion accuracy. Spectral inversion is widely used in high-resolution seismic inversion and the reflection coefficient inversion. Based on the odd-even decomposition of reflection coefficients, spectral inversion can reduce the tuning effect between thin layers and enhance the resolution of inverted data volumes. However, the calculation of p-wave impedance using reflection coefficients is ill-posed, and the step-by-step inversion of p-wave impedance tends to introduce a large cumulative error. Therefore, this study proposed a post-

stack p-wave impedance inversion method based on spectral inversion. This method introduced the objective equation constrained by TV regularization and calculated the relative p-wave impedance using the iterative method. Then, the absolute p-wave impedance was determined through the frequency-domain fusion of the relative p-wave impedance and the pre-built low-frequency model. As demonstrated by the model and actual data, the method proposed in this study has a higher inversion resolution than the impedance inversion based on sparse-spike deconvolution and is more conducive to subsequent research such as reservoir prediction.

Key words: spectral inversion; impedance inversion; odd-even decomposition; TV regularization; relative impedance

附录A:交替方向乘子法(ADMM)

基于交替方向乘子法求解式(13),即求解:

$$\operatorname{argmin}_{\hat{z}} \{J(\hat{z})\} = \operatorname{argmin}_{\hat{z}} \left\{ \frac{1}{2} \left\| \begin{bmatrix} a_e F_{cos} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & a_o F_{sin} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I \\ I \end{bmatrix} \begin{bmatrix} L \\ L \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \hat{z}_e \\ \hat{z}_o \end{bmatrix} - \left[\frac{\operatorname{Re} \begin{bmatrix} S \\ (I \ W I + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix} \\ \operatorname{Im} \begin{bmatrix} S \\ (I \ W I + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix} \right] \right\|_2^2 + \lambda \|\hat{z}\|_{\mathrm{TV}} \right\}$$

将上式简化为:

$$\operatorname{argmin}_{\hat{z}} \{J(\hat{z})\} = \operatorname{argmin}_{\hat{z}} \left\{ \frac{1}{2} \left\| A \begin{bmatrix} \hat{z}_{e} \\ \hat{z}_{o} \end{bmatrix} - Y \right\|_{2}^{2} + \lambda \| L\hat{z} \|_{1} \right\}, \text{ with }, \hat{z} = \hat{z}_{e} + \hat{z}_{o} \quad , \qquad (A-1)$$

$$\pm \Phi, A = \begin{bmatrix} a_e F_{cos} & \mathbf{0} \\ \mathbf{0} & a_o F_{sin} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I \\ I \end{bmatrix} \begin{bmatrix} L \\ L \end{bmatrix}, Y = \begin{bmatrix} \operatorname{Re} \begin{bmatrix} S \\ (|W| + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix}, \operatorname{Im} \begin{bmatrix} S \\ (|W| + \varepsilon) e^{i\theta} \end{bmatrix} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}};$$

分裂变量 $[\mathbf{z}_{e}, \mathbf{z}_{o}]^{\mathsf{T}} = [\mathbf{w}_{e}, \mathbf{w}_{o}]^{\mathsf{T}},$ 预定义迭代步长 ρ ,引入二次惩罚项,修改目标函数(A-1)为:

$$\operatorname{argmin}_{\hat{z}} \{J(\hat{z})\} = \operatorname{argmin}_{\hat{z}} \left\{ \frac{1}{2} \left\| A \begin{bmatrix} \hat{z}_{e} \\ \hat{z}_{o} \end{bmatrix} - Y \right\|_{2}^{2} + \lambda \| L\hat{\omega} \|_{1} + \frac{\rho}{2} \left\| \begin{bmatrix} \hat{z}_{e} \\ \hat{z}_{o} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} w_{e} \\ w_{o} \end{bmatrix} \right\|_{2}^{2} \right\}$$
(A-2)

其中,与 \hat{z} 类似, $\hat{\omega}=w_{e}+w_{o}$,优化方程(A-2)需要两个变量交替进行求解,则[\hat{z}_{e},\hat{z}_{o}]^T更新为:

$$\begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k+1)} = \underset{[\hat{\boldsymbol{z}}_{e},\hat{\boldsymbol{z}}_{o}]^{\mathrm{T}(k)}}{\operatorname{argmin}_{[\hat{\boldsymbol{z}}_{e},\hat{\boldsymbol{z}}_{o}]^{\mathrm{T}(k)}} \left\{ \frac{1}{2} \left\| \boldsymbol{A} \begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} - \boldsymbol{Y} \right\|_{2}^{2} + \frac{\rho}{2} \left\| \begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} - \begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} + \boldsymbol{u}^{(k)} \right\|_{2}^{2} \right\}$$
(A-3)
其中, \boldsymbol{u} 表示对偶变量, 方程(A-3) 只涉及 L2-norm 可直接求解:

$$\begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k+1)} = (\rho \boldsymbol{I} + \boldsymbol{I})^{-1} \begin{bmatrix} \rho \left(\begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} - \boldsymbol{u}^{(k)} \right) + \boldsymbol{A}^{\mathrm{T}} \left(\boldsymbol{Y} - \boldsymbol{A} \begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} \right) \end{bmatrix}$$
(A-4)

[*w*。,*w*。]^T更新为:

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} = \underset{\begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e}, \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{\mathrm{T}(k)}}{\operatorname{argmin}} \left\{ \boldsymbol{\lambda} \parallel \boldsymbol{L} \hat{\boldsymbol{\omega}}^{(k)} \parallel_{1} + \frac{\rho}{2} \left\| \begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k+1)} - \begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(k)} + \boldsymbol{u}^{(k)} \parallel_{2}^{2} \right\}$$
(A-5)

因为 L 呈病态,基于投影次梯度法,设置子循环迭代次数变量i,式(A-5)可解为:

$$\begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(i+1)} = \begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(i)} - \alpha \left\{ \boldsymbol{L}^{\mathrm{T}} \operatorname{sign}(\boldsymbol{L} \hat{\boldsymbol{\omega}}) + \rho \left(\begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_{e} \\ \hat{\boldsymbol{z}}_{o} \end{bmatrix}^{(k+1)} + \boldsymbol{u}^{(k)} - \begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_{e} \\ \boldsymbol{w}_{o} \end{bmatrix}^{(i)} \right) \right\}$$
(A-6)

其中,sign(·)表示符号函数, α 为迭代步长; $\exists (A-5)$ 相邻两次迭代的[w_e, w_o]^{T(i+1)}和[w_e, w_o]^{T(i)}基本一致 时,子循环达到收敛,此时[w_e, w_o]^{T(k+1)}:[w_e, w_o]^{T(i+1)}。

最后,对偶变量u使用对偶上升法进行更新,相应的更新迭代方程为:

$$\boldsymbol{u}^{(k+1)} = \boldsymbol{u}^{(k)} + \begin{bmatrix} \hat{\boldsymbol{z}}_e \\ \hat{\boldsymbol{z}}_o \end{bmatrix}^{(k+1)} - \begin{bmatrix} \boldsymbol{w}_e \\ \boldsymbol{w}_o \end{bmatrix}^{(k+1)}$$
(A-7)

重复上述迭代,当满足相邻两次迭代的阻抗基本一致时视为算法收敛,可输出反演的阻抗 $\hat{\boldsymbol{\omega}}_{o}$ 。