• 偏移成像 •

文章编号:1000-7210(2016)04-0730-08

快速共轭梯度法频率域声波全波形反演

张广智*^{©②} 孙昌路^③ 潘新朋^① 陈洪亮^④ 姜岚杰^① 温铁民^⑤

(①中国石油大学(华东)地球科学与技术学院,山东青岛 266580; ②海洋国家实验室海洋矿产资源评价与探测技术功能实验室,山东青岛,266580; ③中国天辰工程有限公司,天津 300400; ④中海油能源发展股份有限公司工程技术分公司,天津 300452; ⑤东方地球物理公司研究院,河北涿州 072751)

张广智,孙昌路,潘新朋,陈洪亮,姜岚杰,温铁民.快速共轭梯度法频率域声波全波形反演.石油地球物理勘探,2016,51(4):730-737.

摘要 针对全波形反演中 Hessian 矩阵庞大、共轭梯度法收敛速度慢的问题,提出了一种新的算法——快速共轭度梯度法(Fast Conjugate Gradient,FCG)。该方法通过引入新的变量对共轭梯度法进行改进,在加快收敛速度的同时使收敛更加稳定,额外的计算量是少许的点乘计算,计算量增加很少。将该法应用于频率域声波全波形反演中,并用简单的凹陷模型和抽稀的复杂 Marmousi 模型进行测试。测试结果表明:相对于传统的共轭梯度法,该方法能加快收敛速度,同时深部反演效果更好。

关键词 快速共轭梯度法 频率域 全波形反演

中图分类号:P631 文献标识码:A doi: 10.13810/j. cnki. issn. 1000-7210. 2016. 04. 014

1 引言

20世纪80年代,Tarantola^[1]借鉴逆时偏移的思想,利用正传波场和反传波场的互相关进行时间域全波形迭代反演成像;Mora^[2]将其应用于弹性波时间域全波形反演;Pratt 等^[3]将该思想应用于频率域全波形反演;随后,Bunks等^[4]引入了多尺度全波形反演的思想,使反演更加稳定;Sirgue等^[5]、Nocedal^[6]、Liu等^[7]从波数覆盖角度对最优频率进行了研究,制定了高效的频率选取准则;Wang等^[8]、Beck等^[9]、Pratt^[10]、Plessix^[11]、Davis^[12]利用深度加权系数进行波场能量的加权均衡,提高了深部成像质量;刘财等^[13]在梯度处理环节引入频率域补偿因子,对浅层成像能量噪声压制的同时对深部成像能量噪声给于补偿;陈永芮等^[14]通过双向照明对能量进行均衡补偿。

随着勘探区域复杂程度的加深,常规的反演已 经不能满足人们对深层区域的研究,全波形反演作 为一种适用于复杂模型的方法越来越受到人们的青 睐。随着采集技术以及高性能计算机的迅猛发展及 应用,全波形反演应用会越来越广泛。然而,全波形反演在应用中遇到一些问题,比如收敛性问题,对此Nocedal^[6]提出了拟牛顿法(BFGS),在提高收敛速度的同时提高了深层成像分辨率。Liu等^[7]提出了计算高效的有限存储的拟牛顿法(L-BFGS),在提高收敛速度的同时减少了计算量和内存需求。Pratt等^[3]使用 Hessian 矩阵对梯度预处理改善收敛效果;刘璐等^[15]对 L-BFGS 进行了修正,使收敛方向更加准确。

本文借鉴 Beck 等^[9]的思想,通过对共轭梯度法进行改造,提出了一种新的计算方法——快速共轭梯度法(FCG),并将这种方法应用于频率域声波全波形反演中。利用简单的凹陷模型和抽稀的复杂Marmousi模型进行了一系列测试。测试结果表明,该方法能够加快收敛速度和改善深部收敛效果。

2 频率域声波全波形反演基本理论

2.1 频率域声波方程正演计算

频率域各向同性介质声波方程为

^{*} 山东省青岛市黄岛区长江西路 66 号中国石油大学(华东)地球科学与技术学院工科楼 C 座,266580。 Email; zhanggz@upc. edu. cn 本文于 2015 年 5 月 21 日收到,最终修改稿于 2016 年 5 月 12 日收到。

本项研究受国家"973"项目(2013CB228604,2014CB239201)、国家油气重大专项(2016ZX05027004-001,2016ZX05002-005-09HZ)和国家自然科学基金—石油化工基金联合重点项目(U1562215)资助。

$$\frac{\partial^{2}U(x,z,\omega)}{\partial x^{2}} + \frac{\partial^{2}U(x,z,\omega)}{\partial z^{2}} + \frac{\omega^{2}}{m^{2}(x,z)}U(x,z,\omega) = -f_{s}(x,z,\omega) \qquad (1)$$

式中: $U(x,z,\omega)$ 为介质中每一点受到的压强; m(x,z)为速度; ω 为角频率; $f_s(x,z,\omega)$ 为震源。

将 PML 边界条件应用于方程(1)并用有限差分方法将方程离散,最终可将式(1)简单表示为

$$S(\omega)U(\omega) = -f_s(\omega) \tag{2}$$

式中: $S(\omega)$ 为阻抗矩阵,是 $N \times N$ [模型空间网格为 (N_x,N_z) , $N = N_x \times N_z$]的大型稀疏矩阵,通常调用已有程序包求解。在频率域中,对于多震源问题,直接分解法只需要将稀疏矩阵分解一次,其分解结果可以被各个震源利用,从而节约了计算量[12]。本文采用了直接分解法求解该大型稀疏方程。

2.2 频率域声波全波形反演

正如大多数反演问题一样,最小化剩余误差函数

$$E(\mathbf{m}) = \frac{1}{2} \delta \mathbf{d}^{\mathrm{T}} \delta \mathbf{d}^{\mathrm{*}} \tag{3}$$

式中: E(m)为误差函数; T表示转置; "*"表示共轭转置; δd 为模拟波场与观测波场的差值, 为

$$\delta d_i = u_i - d_i \qquad i = 1, 2, \cdots, n \tag{3}$$

式中: d_i 为观测波场; u_i 为模拟波场; i 为检波器编号。

通过误差函数的梯度方向更新模型参数,即

$$\mathbf{m}^k = \mathbf{m}^{k-1} - \rho^k \nabla E^k \tag{5}$$

式中:k为迭代次数; α 是步长,可以通过线性搜索等最优化方法得到,对式(3)两边对速度求导可以得到梯度 ∇E 。

误差函数对速度的梯度可以表示为[10]

$$\nabla E = -\operatorname{Re}\left\{\boldsymbol{u}^{\mathrm{T}} \frac{\partial \boldsymbol{S}^{\mathrm{T}}}{\partial \boldsymbol{m}} [\boldsymbol{S}^{-1}]^{\mathrm{T}} \delta \hat{\boldsymbol{d}}^{*}\right\}$$
 (6)

在声波中稀疏矩阵对速度的求导可简化为[11]

$$\frac{\partial \mathbf{S}^{\mathrm{T}}}{\partial \mathbf{m}} \approx -\frac{2\omega^2}{\mathbf{m}^3} \tag{7}$$

最终梯度化为

$$\nabla E = -\operatorname{Re}\left\{\sum_{\boldsymbol{m}^{3}} \boldsymbol{u}^{\mathsf{T}} [\boldsymbol{S}^{-1}]^{\mathsf{T}} \delta \hat{\boldsymbol{d}}^{*}\right\}$$
(8)

式中 $[S^{-1}]^{\mathsf{T}}$ $\delta \hat{\mathbf{d}}^*$ 为反传波场,所以梯度为正传波场和反传波场的互相关。

全波形反演遇到的挑战之一是解的不适定,采 用的是局部最优化算法,而其中较多的局部极小值 容易使目标函数收敛到局部极值,导致反演结果精度低[16-19]。为此,本文采用多尺度算法,先反演低频成分,然后将反演结果作为相邻较高频率反演的初始模型。因为低频能够反演模型的大尺度成分,高频反演小尺度成分,所以多尺度算法能较好地减小局部极小值的影响,使目标函数较好地得到收敛,同时可以压制噪声和反演假象。

2.3 能量补偿

在全波形反演中,浅层能量较强能够较好地成像,而随着深度的增加,由于透射损失和几何扩散等原因使能量减弱,极大地影响了深部成像效果。在梯度处理环节引入频率域补偿因子,并对其进行改造,在对浅层梯度场进行噪声压制的同时对深层梯度场进行补偿,以改善深层成像效果。

梯度处理后的速度迭代更新公式为

$$\mathbf{m}^{k} = \mathbf{m}^{k-1} - \alpha^{k} \mathbf{\gamma} \nabla \mathbf{E} \tag{9}$$

补偿系数γ为

$$\gamma = \exp\left(\frac{\pi fz}{C}\right) - 1 \tag{10}$$

式中: f 为频率; z 为深度; C 为一常数。

3 快速共轭梯度法(FCG)

传统的共轭梯度法模型参数迭代公式为

$$\mathbf{m}^k = \mathbf{m}^{k-1} - \alpha^k \nabla \mathbf{E}_c^k \tag{11}$$

式中VE。是由共轭梯度法得到的梯度。

快速共轭梯度法是通过改变式(11)中的 **m**^{k-1}以加快收敛速度和改善收敛效果。构造一个新的变量

$$\mathbf{y}^{k} = \mathbf{m}^{k-1} + \left(\frac{\beta^{k-1}}{\beta^{k+1}}\right) (\mathbf{m}^{k-1} - \mathbf{m}^{k-2})$$
 (12)

其中

$$\beta^{k+1} = \frac{1 + \sqrt{1 + 4(\beta^k)^2}}{2} \tag{13}$$

用 y^k 代替式(11)中的 m^{k-1} ,得到 FCG 的模型参数 迭代公式为

$$\mathbf{m}^k = \mathbf{v}^k - \alpha^k \nabla \mathbf{E}_c^k \tag{14}$$

该算法的流程如下:

(1)
$$\mathbf{y}^1 = \mathbf{m}^0$$
 $\beta^1 = 1$;

(2)
$$\mathbf{m}^k = \mathbf{y}^k - \alpha^k \nabla \mathbf{E}_{\alpha}^k$$
:

(3)
$$\beta^{k+1} = \frac{1 + \sqrt{1 + 4(\beta^k)^2}}{2}$$
;

(4)
$$\mathbf{y}^{k} = \mathbf{m}^{k-1} + \left(\frac{\beta^{k-1}}{\beta^{k+1}}\right) (\mathbf{m}^{k-1} - \mathbf{m}^{k-2}).$$

FCG 与普通共轭梯度法的区别主要在于速度的迭代更新中不是采用 m^{k-1} ,而是用 y^k 进行迭代, y^k 是 m^{k-1} 、 m^{k-2} 的特殊线性组合。显然 FCG 的计算量和普通共轭梯度法基本相同,只是多出少许的点乘计算。式(13)来源于递归关系,详细推导参见文献[9]。

 $\frac{\beta^{k-1}}{\beta^{k+1}}$ \in (0,1),经过测试发现,将其取为 0.5 时效果相对较好。

4 模型试算

为了测试本文提出的基于FCG全波形反演的

效果,分别对简单凹陷模型及抽稀的 Marmousi 模型进行了速度反演。在各个模型中选用以下相同的参数:雷克子波主频为 15Hz,空间采样间隔为 dx=dz=10m。

4.1 简单凹陷模型

凹陷模型采用地表放炮,共100炮,炮间距为10m。地表接收,共100个检波器,检波器间距为10m。CG表示共轭梯度法。采用多尺度算法,共分为5个频率组,分别为5~9Hz,10~14Hz,15~19Hz,20~24Hz,25~29Hz,每个频率组迭代20次。由简单凹陷模型测试该方法的正确性和有效性。图1是凹陷模型及初始速度模型,用低频反演结果作为相邻高频的初始模型(图1右)。

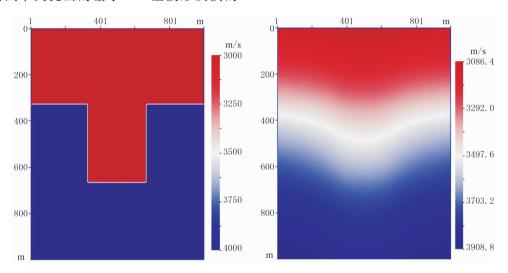


图 1 凹陷模型(左)及初始速度模型(右)

4.1.1 凹陷模型反演结果对比

图 2 是凹陷模型两种方法迭代反演得到的速度模型对比,图 3 是凹陷模型两种炮检距不同方法反演的速度曲线对比。由图 2 和图 3 可以看出,两种方法都能得到比较准确的速度。FCG 方法的反演结果分辨率更高、更稳定,收敛更好,深层的反演效果也比普通 CG 方法好,反演的速度数值更接近真实速度(图 2b、图 3 椭圆内)。

4.1.2 凹陷模型迭代反演误差曲线对比分析

图 4 是凹陷模型不同频带两种方法迭代反演误差曲线对比。由图 4a 可以看出,FCG 方法比 CG 方法更易收敛,在 25~29Hz 频带内,CG 方法出现较多的局部震荡,而 FCG 方法则较稳定(图 4b)。可见 FCG 方法不但收敛速度快,并且收敛相对稳定。

4.2 Marmousi 模型

Marmousi 模型采用地表放炮,共 311 炮,炮间 距为 10m,地表接收,共 311 个检波器,检波器间距 为 10m。采用多尺度算法,反演参数与凹陷模型相同。由抽稀的复杂 Marmousi 模型测试该方法的广泛适用性。图 5 是 Marmousi 模型及其初始速度模型,低频反演结果作为相邻高频的初始模型(图 5 右)。

4.2.1 Marmousi 模型反演结果对比

图 6 是 Marmousi 模型两种方法迭代反演的速度模型对比,图 7 是 Marmousi 模型两种炮检距不同方法反演的速度曲线对比。由图 6 和图 7 可以看出,两种方法都能得到比较准确的速度。相对于CG 方法,FCG 方法的深层反演结果分辨率更高,数值上更接近实际速度模型(图 6b、图 7 椭圆内)。验证了本文方法的有效性及适用性。

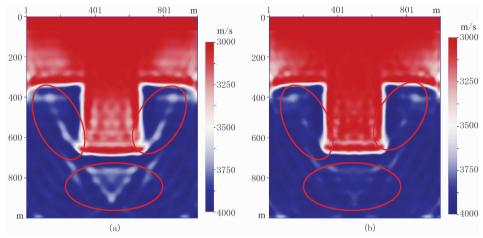


图 2 凹陷模型两种方法迭代反演的速度模型对比 (a) CG 方法迭代 100 次; (b) FCG 方法迭代 100 次

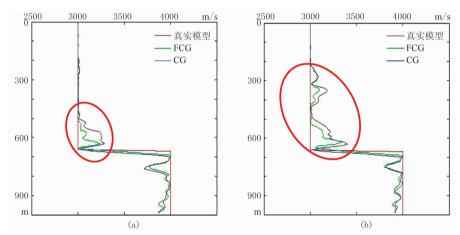


图 3 凹陷模型两种炮检距不同方法反演速度曲线对比 (a)x=370m; (b)x=600m

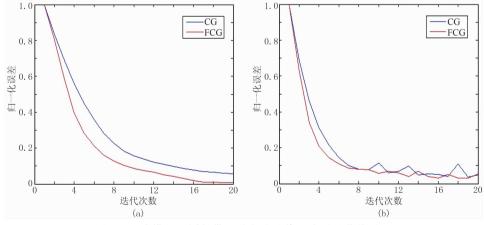


图 4 凹陷模型不同频带两种方法迭代反演误差曲线对比 (a)10~14Hz; (b)25~29Hz

4.2.2 误差函数曲线对比分析

图 8 是 Marmousi 模型不同频带两种方法迭代 反演误差曲线对比。由图 8a 可以看出,FCG 方法比 CG 方法更易收敛。在 25~29Hz 频带内,CG 方法出现较多的局部震荡,而 FCG 方法则较稳定(图 8b),可见 FCG 方法不仅收敛速度快并且相对稳定。

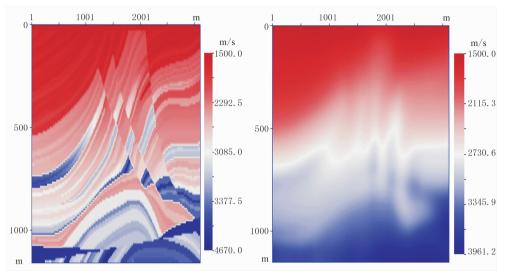


图 5 Marmousi 模型(左)及其初始速度模型(右)

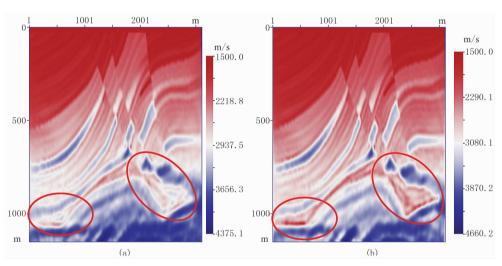


图 6 Marmousi 模型两种方法迭代反演的速度模型对比 (a) CG 方法迭代 100 次; (b) FCG 方法迭代 100 次

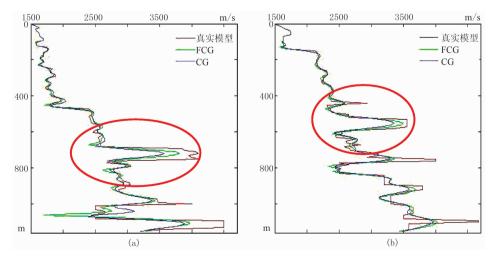


图 7 Marmousi 模型两种炮检距不同方法反演的速度曲线对比 (a) x=500m; (b) x=1500m

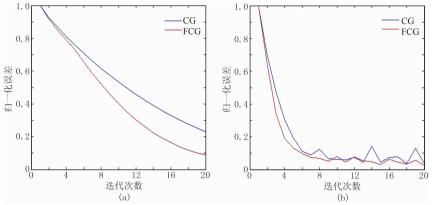


图 8 Marmousi 模型不同频带两种方法迭代反演误差曲线对比 (a)10~14Hz; (b) 25~29Hz

4.3 计算效率定量测试

为了定量测试本文提出的基于 FCG 的全波形 反演的效率,分别对上述简单凹陷模型及抽稀的 Marmousi 模型进行了效率测算。同样采用多尺度 反演,反演参数与前文所述相同。每个频率组迭代 终止的条件是 $\| \mathbf{d}_{obs} - \mathbf{u}_{cal} \| / \| \mathbf{u}_{cal} \| \le \varepsilon_i$ 。 \mathbf{d}_{obs} 是观 测波场, \mathbf{u}_{cal} 是模拟波场。对于凹陷模型, ε 取0.01;

对于 Marmousi 模型, ε 取 0.05,最终迭代终止时求 出迭代次数。FCG 方法多出的计算仅仅是很少的 点乘计算,与全波形反演的计算时间相比完全可以 忽略。每次的计算时间与频率无关。

图 9、图 10 分别是凹陷模型和 Marmousi 模型 两种方法迭代反演速度模型及速度曲线对比。由图 9 和图10可以看出:①两种方法反演的速度模型

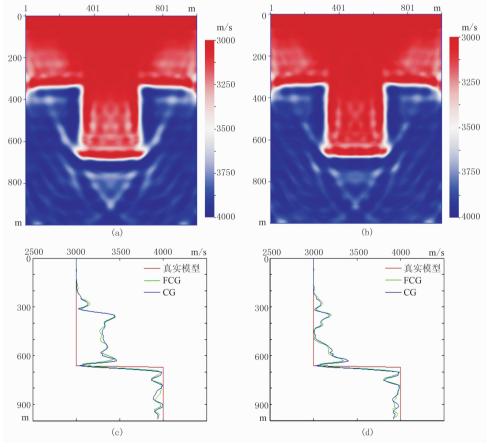


图 9 凹陷模型两种方法迭代反演速度模型及速度曲线对比 (a) CG 方法迭代 130 次; (b) FCG 方法迭代 57 次; (c) x = 380m; (d) x = 580m

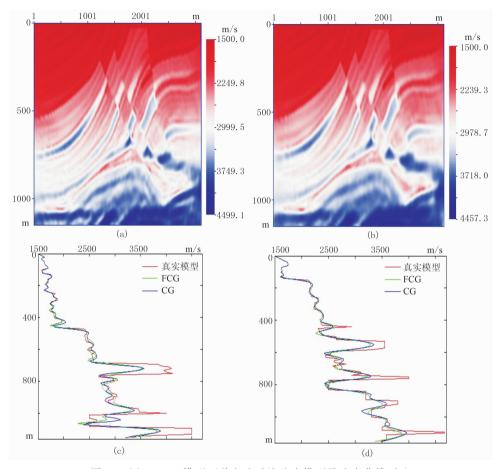


图 10 Marmousi 模型两种方法反演速度模型及速度曲线对比 (a) CG 方法迭代 116 次; (b) FCG 方法迭代 63 次; (c) x = 500 m; (d) x = 1500 m

无论是浅层还是深层,模型对应的层位界面的分辨率差别较小(图 9a、图 9b,图 10a、图 10b);②两种方法反演的速度的变化趋势和数值相同(图 9c、图 9d,图 10c、图 10d);③对于凹陷模型达到相同的精度,CG 方法需要迭代 130 次(图 9a),FCG 方法需要 57次(图 9b);对于 Marmousi 模型达到相同的精度,CG 方法需要迭代 116次(图 10a),FCG 方法仅需63次(图 10b)。因为 FCG 方法额外的计算量就是很少的点乘计算,与全波形反演的计算量及计算时间相比完全可以忽略,计算量、计算时间与频率无关。

5 结论

- (1)FCG 方法与 CG 方法相比,收敛速度加快的同时收敛更加稳定,该方法额外的计算量是少量的点乘计算,计算量增加很少;
 - (2)简单凹陷模型和抽稀的 Marmousi 模型测

试结果验证了本文方法的正确性和有效性,该方法 既能加快收敛速度,又能提高反演精度及深层的分辨率;

(3)基于快速共轭梯度法的频率域声波全波形 反演是普通共轭度梯度法计算速度的两倍左右,计 算量、计算时间与频率无关。

参考文献

- [1] Tarantola A. Inversion of seismic reflection data in the acoustic approximation. Geophysics, 1984, 49(8): 1259-1266.
- [2] Mora P. Nonlinear two-dimensional elastic inversion of multioffset seismic data. Geophysics, 1987, 52(9): 1211-1228.
- [3] Pratt R G, Shin C, Hick G J. Gauss-Newton and full Newton methods in frequency-space seismic waveform inversion. Geophysical Journal International, 1998, 133(2): 341-362.
- [4] Bunks C, Saleck F M, Zaleski S et al. Multiscale seismic waveform inversion. Geophysics, 1995, 60(5):1457-1473.
- [5] Sirgue L, Pratt R G. Efficient waveform inversion

- and imaging: A strategy for selecting temporal frequencies. Geophysics, 2004, 69(1); 231-248.
- [6] Nocedal J. Updating quasi-Newton matrices with limited storage. Mathematics of Computation, 1980, 35(151): 773-782.
- [7] Liu D and Nocedal J. On the limited memory BFGS method for large scale minimization. Mathematical Programming, 1989,5(1):503-528.
- [8] Wang Y, Rao Y. Reflection seismic waveform tomography. Journal of Geophysical Research: Solid Earth (1978-2012), 2009, 114(B3).
- [9] Beck A, Teboulle M. A fast iterative shrinkage-thresholding algorithm for linear inverse problems. SIAM Journal on Imaging Sciences, 2009, 2(1): 183-202.
- [10] Pratt R G. Inverse theory applied to multi-source cross-hole tomography. Geophysical Prospecting, 1990, 38(3): 311-329.
- [11] Plessix R E. A review of the adjoint-state method for computing the gradient of a functional with geophysical applications. Geophysical Journal International, 2006, 167(2): 495-503.
- [12] Davis T A. Algorithm 832: UMFPACK V4.3—an unsymmetric-pattern multifrontal method. ACM Transactions on Mathematical Software (TOMS), 2004, 30(2): 196-199.
- [13] 刘财,刘洋,王典等. —种频域吸收衰减补偿方法. 石油物探,2005,44(2):116-118. Liu Cai, Liu Yang, Wang Dian et al. A method to compensate strata absorption and attenuation in frequency domain, GPP, 2005,44(2):116-118.
- [14] 陈永芮,李振春,秦宁等. 波动方程双向照明优化的 全波形反演. 地球物理学进展,2013,28(6);3015-3021. Chen Yongrui, Li Zhenchun, Qin Ning et al. Full waveform inversion with wave equation bi-directional illuminationoptimization. Progress in Geophysics,

2013,28(6): 3015-3021.

[15] 刘璐,刘洪,张衡等. 基于修正拟牛顿公式的全波形 反演. 地球物理学报,2013,56(7):2447-2451. Liu Lu,Liu Hong, Zhang Heng et al. Full waveform inversion based on modified quasi-Newton equation. Chinese Journal of Geophysics, 2013,56(7):2447-2451.

- [16] 成景旺,吕晓春,顾汉明等. 基于柯西分布的频率域 全波形反演. 石油地球物理勘探,2014,49(5):940-945.
 - Cheng Jingwang, Lv Xiaochun, Gu Hanming et al. Full waveform inversion with Cauchy distribution in the frequency domain. OGP, 2014, 49(5): 940-945.
- [17] 刘国峰,刘洪,孟小红等. 频率域波形反演中与频率相关的影响因素分析. 地球物理学报,2012,55(4):1345-1353.
 - Liu Guofeng, Liu Hong, Meng Xiaohong et al. Frequency-related factors analysis in frequency domain waveform inversion. Chinese Journal of Geophysics, 2012, 55(4): 1345-1353.
- [18] 张广智,王丹阳,印兴耀等. 基于 MCMC 的叠前地震 反演方法研究. 地球物理学报,2011,54(11):2926-2932.
 - Zhang Guangzhi, Wang Danyang, Yin Xingyao et al. Study on prestack seismic inversion using Markov Chain Monte Carlo. Chinese Journal of Geophysics, 2011, 54(11): 2926-2932.
- [19] 吕晓春,顾汉明,成景旺. 基于 Huber 函数的频率域 全波形反演. 石油物探,2013,52(5):544-552. Lv Xiaochun, Gu Hanming, Cheng Jingwang. Full waveform inversion in frequency domain based on Huber function, GPP,2013,52(5):544-552.

(本文编辑:金文昱)

作者简介



张广智 教授,博士生导师,1971年生;1993年毕业于石油大学(华东)勘查地球物理专业并留校任教至今;2008年获中国科学院地质与地球物理所固体地球物理专业博士学位,SEG和EAGE会员;现在主要从事储层地球物理、岩石物理、地震资料目标处理与

解释等方面的教学与科研工作,在国内外会议与期刊发表论文 50 多篇。