・非地震・

文章编号:1000-7210(2015)04-0749-06

# 基于径向谱的位场向下延拓正则参数选取方法

曾小牛\*<sup>①</sup> 李夕海<sup>①</sup> 陈鼎新<sup>①②</sup> 杨晓云<sup>①</sup>

(①第二炮兵工程大学,陕西西安 710025; ②清华大学自动化系,北京 100086)

曾小牛,李夕海,陈鼎新,杨晓云.基于径向谱的位场向下延拓正则参数选取方法.石油地球物理勘探,2015, 50(4):749-754.

摘要 Tikhonov 正则算法是解决位场向下延拓不适定性广泛采用的一种有效方法,最优正则参数的选取对下 延精度和计算时间都有影响。为了快速、有效地选取正则参数,提出一种基于位场径向平均功率谱的 Tikhonov 正则参数选取方法。该方法通过建立由径向平均功率谱确定的截止波数和 Tikhonov 正则低通滤波函数的截止 波数的关系来确定正则参数。基于理论重力模型数据及航磁实测数据将新方法同以往普遍采用的 L 曲线法、C 范数法进行了正则向下延拓效果的对比实验。实验结果表明,新方法实现简单、物理意义明确,且选取的正则 参数优于另外两种经典方法。

关键词 向下延拓 Tikhonov 正则 径向平均功率谱 L-曲线法 中图分类号:P631 文献标识码:A doi: 10.13810/j.cnki.issn.1000-7210.2015.04.024

### 1 引言

位场向下延拓是位场数据处理中的一种重要方法,作为一个典型的不适定线性反问题,它一直是位场数据处理领域中研究的热点和难点。对该不适定线性反问题的求解通常有两种策略:一是直接法;二是迭代法。直接法中最常用的、效果最好的是 Tikhonov 正则化方法<sup>[1~5]</sup>(与维纳滤波在一定意义上等价<sup>[6]</sup>);迭代法的种类很多<sup>[6~8]</sup>,如泰勒级数迭代法<sup>[8~10]</sup>、积分迭代法<sup>[11~13]</sup>、样条函数法<sup>[14,15]</sup>等等。

根据文献[6]和文献[8]的对比分析,Tikhonov 正则方法的向下延拓精度优于绝大部分迭代法,而 两篇文献中提出的改进迭代法的下延精度比 Tikhonov法虽有提高,但提高得并不多。同时应该注 意到,迭代法本身有一些固有的不足<sup>[16]</sup>,如迭代法 的半收敛性、迭代次数和迭代停止准则不易确定等。 Tikhonov 正则化法也有其实施难点,如正则参数的 选取。目前常用的正则参数选取方法有 *L*-曲线 法<sup>[5,6,17]</sup>、*C*-范数法<sup>[3,8,18]</sup>、广义交叉校验(GCV, Generalized Cross Validation)法<sup>[19]</sup>等。这些方法 的共同点是,首先确定一个正则参数的范围,设置一 个小于或大于1的公比,使正则参数在该范围内递 减或递增,然后计算该范围内所有正则参数的下延 结果,并最终基于一定的准则来确定最优参数,如 L-曲线法的拐点或最大曲率、C-范数曲线和 GCV 曲线的最小值等。因此,这些正则参数选取方法要 获得精确的最优正则参数需要较长的计算时间。

本文从位场径向平均功率谱的物理特性出发, 提出一种新的正则参数选择方法,该方法具有物理 意义明确、实现简单等优点。理论模型及实测数据 的对比试验说明,此方法同经典的 L-曲线法和 C-范 数法相比,在位场向下延拓最优正则参数选择方面 具有优越性。

## 2 位场正则向下延拓原理及正则参数 选取方法

### 2.1 位场正则向下延拓原理

若  $z=z_1$  观测平面上的位场  $u_{z_1}(x,y)$ 为已知, 设 z 轴向下为正,则由  $u_{z_1}(x,y)$ 求  $z=z_2(z_2>z_1)$ 平 面上的位场数据  $u_{z_2}(x,y)$ 称为位场的向下延拓。

<sup>\*</sup> 陕西省西安市第二炮兵工程大学 907 教研室,710025。Email:xiaoniuzeng@163.com 本文于 2013 年 12 月 8 日收到,最终修改稿于 2015 年 6 月 16 日收到。

本项研究受国家自然科学基金(41374154)资助。

向上延拓公式为

$$u_{z_{1}}(x,y) = \frac{h}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{u_{z_{2}}(\xi,\eta)}{[(x-\xi)^{2}+(y-\eta)^{2}+h^{2}]^{3/2}} \mathrm{d}\xi \mathrm{d}\eta$$
(1)

式中: h=z<sub>2</sub>-z<sub>1</sub>>0 为延拓高度。对式(1)两边同时做二维傅里叶变换可得

$$u_{z_1}(\omega_x, \omega_y) = e^{-2\pi \hbar \omega_r} u_{z_2}(\omega_x, \omega_y)$$
(2)

其中: $u_{z_1}(\omega_x, \omega_y)$ 和 $u_{z_2}(\omega_x, \omega_y)$ 分别是 $u_{z_1}(x, y)$ 和 $u_{z_2}(x, y)$ 的傅里叶变换结果; $\omega_x$ 和 $\omega_y$ 分别是x和y方向的波数; $\omega_r = \sqrt{\omega_x^2 + \omega_y^2}$ 为径向波数; $e^{-2\pi\hbar\omega_r}$ 为向上延拓算子。则相应的向下延拓公式为

$$u_{z_{\alpha}}(\omega_{x},\omega_{y}) = u_{z_{\alpha}}(\omega_{x},\omega_{y})e^{2\pi\hbar\omega_{x}}$$
(3)

由于相应的向下延拓算子为  $e^{2\pi\hbar\omega_r}$ ,向下延拓时  $u_{z_1}(\omega_x,\omega_y)$ 中的高频噪声会被指数级放大而导致结 果不稳定。

对于求解如式(3)的不适定问题,Tikhonov正则化是一种广泛应用的方法,它指的是求解一个极小化的正则化泛函<sup>[20]</sup>,即

 $\min\{\|e^{-2\pi\hbar\omega_{x}}U_{z_{2}} - U_{z_{1}}\|^{2} + \alpha \|U_{z_{2}}\|^{2}\} \quad (4)$ 式中:设 $U_{z_{1}} = u_{z_{1}}(\omega_{x}, \omega_{y}); U_{z_{2}} = u_{z_{2}}(\omega_{x}, \omega_{y}); \alpha 为$ 正则参数,用于平衡不稳定性及光滑性。上述极小 化问题的解为

$$\boldsymbol{U}_{z_2}^{\boldsymbol{\alpha}} = \frac{\mathrm{e}^{-4\pi\hbar\omega_{\mathrm{r}}}}{\mathrm{e}^{-4\pi\hbar\omega_{\mathrm{r}}} + \boldsymbol{\alpha}} \mathrm{e}^{2\pi\hbar\omega_{\mathrm{r}}} \boldsymbol{U}_{z_1}$$
(5)

其中 $U_{z_2}^{a}$ 表示正则向下延拓值。由式(5)可见,Tikhonov 正则向下延拓算子可分为两部分:Tikhonov 正则低通滤波函数部分 $\frac{e^{-4\pi\hbar\omega_{r}}}{e^{-4\pi\hbar\omega_{r}}}$ 和常规向下延拓 算子部分  $e^{2\pi\hbar\omega_{r}}$ 。正是由于正则低通滤波函数抑制 了 $U_{z_1}$ 中的噪声干扰,才使 Tikhonov 正则向下延拓 的结果趋于稳定,而该滤波函数的滤波特性完全由 正则参数  $\alpha$  确定,因此,选择合适的  $\alpha$  对 Tikhonov 正则下延至关重要。

### 2.2 正则参数选择方法

正则参数的选取,依据是否需要预先估计原始 数据的噪声水平而分为先验和后验两类策略<sup>[20]</sup>。 Morozov偏差原理<sup>[21]</sup>是典型的先验策略;GCV准则<sup>[19]</sup>、*L*-曲线准则<sup>[22]</sup>和拟最优准则<sup>[20]</sup>是最常用的 后验策略。对于位场向下延拓来说,原始数据的噪 声水平一般难以预先估计,因此通常选择后验策略。 本文主要讨论 *L*-曲线准则和拟最优准则。 *L*-曲线准则是指以对数尺度来描述( $\|e^{-2\pi\hbar\omega_r} \times U_{z_2}^a - U_{z_1}^a\|^2$ ,  $\|U_{z_2}^a\|^2$ )。*L*-曲线中水平部分对应的正则解范数  $\|U_{z_2}^a\|^2$ 对  $\alpha$  的选取较敏感, 而垂直部分对应的正则解残差范数  $\|e^{-2\pi\hbar\omega_r}U_{z_2}^a - U_{z_1}^a\|^2$ 对  $\alpha$  的选取 较敏感。因此正则参数  $\alpha$  的选取应在这两个量之间 取得平衡。*L*-曲线准则的关键是定义 *L*-曲线的拐点(或称隅角), 文献[22]建议定义 *L*-曲线的拐点为最大曲率, 但要稳定地计算曲率不是一个简单的过程。因此 Reginska<sup>[23]</sup>提出并证明了一种极小化准则(Local Minimum Criterion), 即通过求解函数

 $\psi(\alpha) = \| e^{-2\pi h \omega_r} U_{z_2}^{\alpha} - U_{z_1}^{\alpha} \|^2 \| U_{z_2}^{\alpha} \|^2$ (6)  $h W \wedge (interm decomposition) + 2 \pi i e^{-2\pi h \omega_r} U_{z_2}^{\alpha} \|^2$ (6)  $h W \wedge (interm decomposition) + 2 \pi i e^{-2\pi h \omega_r} U_{z_2}^{\alpha} \|^2$ (6)  $h W \wedge (interm decomposition) + 2 \pi i e^{-2\pi h \omega_r} U_{z_2}^{\alpha} \|^2$ (6)

拟最优准则又被称为 C-范数准则<sup>[3,8,18]</sup>,即最 优正则参数由如下准则确定

$$\alpha_{\rm opt} = \min\left\{ \left\| \alpha \frac{\mathrm{d} U^{\alpha}_{z_2}}{\mathrm{d} \alpha} \right\| \right\}$$
(7)

该方法的基本思想是让正则参数 α 和正则解对 该参数的变化率同时稳定在尽可能小的水平上。由 式(7)不难求得

$$\alpha \frac{\mathrm{d} \boldsymbol{U}_{z_2}^{\alpha}}{\mathrm{d} \alpha} = \frac{-\alpha \mathrm{e}^{-2\pi \hbar \omega_{\mathrm{r}}}}{(\mathrm{e}^{-4\pi \hbar \omega_{\mathrm{r}}} + \alpha)^2} \boldsymbol{U}_{z_1} \tag{8}$$

# 3 基于径向平均功率谱的正则参数选 取方法

Spector 等<sup>[24]</sup>提出径向平均功率谱的概念,并 被广泛应用于位场数据处理<sup>[26~28]</sup>。径向谱的定义 如下:设位场异常的功率谱为 $u(\omega_x, \omega_y)$ ,其在径向 方向  $\phi$ 上的取值为 $u'(\omega_r, \phi)$ ,则

 $u'(\omega_r, \phi) = u(\omega_r \cos\phi, \omega_r \sin\phi)$  (9) 其中  $\phi$  为径向与  $\omega_x$  轴的夹角,当  $\phi$  取定值时,  $u'(\omega_r, \phi)$  仅是  $\omega_r$  的函数。求取径向平均谱的具体 实施步骤为:①计算位场数据功率谱;②以位场功率 谱的中心作圆,圆的半径分别为基频的整数倍,从而 形成一系列环带;③对环带内所有点的功率谱值计 算其平均值;④以径向波数  $\omega_r$  为横坐标,各频带内 功率谱平均值作为纵坐标(取对数坐标),即可得径 向平均功率谱。

一个假想的径向平均功率谱如图 1 所示。从 图 1可知,如果假设观测噪声为白噪声,则与位场信 号不相关的白噪声的功率谱应该为常数,即对应

751

图 1 中的水平部分。这样,对于位场的径向平均功 率谱,存在一个截止频率 $\omega_c$ 将位场信号谱和噪声谱 大致分开。另一方面,式(5)中的 Tikhonov 正则低 通滤波函数 $\frac{e^{-4\pi\hbar\omega_r}}{e^{-4\pi\hbar\omega_r}}$ 同样也存在一个截止频率(其 对应函数值为 0.5),如图 2 所示。如果设定径向平 均功率谱的截止频率 $\omega_c$ 为该低通滤波函数的截止 频率,则可以简单地得到正则参数和该截止频率的 关系为

$$\alpha = e^{-4\pi h \omega_{\rm r}} \tag{10}$$

这样的设定具有明确物理意义。因为大于位场 径向平均功率谱截止频率 ω。的频谱分量大部分都 为噪声贡献,设此截止频率为 Tikhonov 正则低通 滤波函数的截止频率将有效抑制噪声干扰,同时很 好地保持有效信号不被衰减。



图 2 Tikhonov 滤波函数示意图

### 4 数值试验及结果比较

#### 4.1 理论模型试验

采用文献[6]和文献[12]中都使用过的双球体 重力模型来验证本文所提方法的有效性。两个球体 的参数相同:剩余密度  $\Delta \sigma = 1.0 \text{t/m}^3$ 、半径 r = 500 m、中心埋深 1800 m,球心 x 坐标分别为 10000 m 和 15000m、球心 y 坐标为 12500m。观测线数 M 和 每线点数 N 同为 512、点距  $\Delta x$  和线距  $\Delta y$  都为 50m。为了模拟实际情况,在 z=0 高度重力异常中 加入均值为零、标准差为 5.8×10<sup>-3</sup> mGal 的白噪声 (与文献[6]一致),其等值线如图 3a 所示。

计算该模型 z=0 高度含噪重力异常数据的径 向平均功率谱,如图 3b 所示(红线为径向谱中拟合 得到的线性部分)。通过功率谱形状分析,显然可将 功率谱分为 0~7.5×10<sup>-4</sup> 和 7.5×10<sup>-4</sup>~1.0× 10<sup>-2</sup>两段,将前段视为信号部分,后一段近似视为噪 声部分。如此,则可以确定功率谱的截止频率为  $\omega_c=7.5\times10^{-4}$ 。令 Tikhonov 正则滤波函数的截止 波数  $\omega_c$ 等于 7.5×10<sup>-4</sup>,则利用正则参数和截止波 数的关系  $\alpha = e^{-4\pi\hbar\omega_c}$ 可求得对应的正则参数为  $\alpha =$ 0.8×10<sup>-4</sup>。文献[6]中对该模型利用式(6)求得的 正则参数为  $\alpha = 4.0\times10^{-4}$ ;本文采用 C-范数法(结 合式(7)和式(8))求得的正则参数为  $\alpha = 2.0\times10^{-4}$ (图 3c)。

下面以 z=0 平面处的含噪重力数据为观测数据,采用三个正则参数下的 Tikhonov 正则法将其向下延拓 1000m(20 倍点距),并用得到的延拓值 u。与 1000m 高度处的真实重力场值 u,采用均方误差(Root mean square error,RMSE)

$$\text{RMSE} = \sqrt{\frac{1}{MN} \sum_{m=1}^{M} \sum_{n=1}^{N} [u_{c} - u_{t}]^{2}} \qquad (11)$$

和相对误差(Relative error, RE)

$$RE = \frac{\| u_{c} - u_{t} \|_{2}}{\| u_{t} \|_{2}}$$
(12)

来计算、对比延拓误差。

三个正则参数下的正则下延误差对比如表1所示。为使延拓效果直观对比,将三个正则参数条件下正则向下延拓后得到的延拓数据与z=1000m平面上真实重力数据在两球心上方主剖面上的值放到一起,其对比如图3d所示。从图中可见,各正则参数下的延拓误差从大到小依次为L-曲线法、C-范数、本文方法,本文方法得到的正则参数最优。

表1 模型数据向下延拓误差

	正则参数	RMSE/(mGal)	RE/(%)
L-曲线	$4.0 \times 10^{-4}$	0.033	9.63
C-范数	$2.0 \times 10^{-4}$	0.028	7.50
本文方法	$0.8 \times 10^{-4}$	0.026	5.40



图 3 模型重力数据向下延拓实验

(a)z=0平面重力数据;(b)径向平均功率谱;(c)求正则参数的C-范数曲线;(d)模型重力数据向下延拓效果在主剖面的对比

#### 4.2 实测数据试验

航磁实测数据点距和线距均为 50m,其等值线 如图 4a 所示。将原始数据向上延拓 1000m(20 倍 点距)以构建另一个平面的数据;同时,考虑到向上 延拓具有的平滑效应,为模拟实际情况,本文在向上 延拓后得到的航磁数据中加入零均值、均方差为该 延拓高度航磁数据绝对均值 1%(1.2 nT)的高斯白 噪声,加噪后航磁数据等值线如图 4b 所示。

计算该含噪航磁异常数据的径向平均功率谱, 如图 4c 所示(红线为径向谱中拟合得到的线性部 分)。通过功率谱形状分析,可以确定功率谱的截止 频率为 $\omega_c = 8.0 \times 10^{-4}$  Hz。利用正则参数和截止波 数的关系 $\alpha = e^{-4\pi \hbar \omega_c}$ 可求得对应的正则参数为 $\alpha =$ 0.4×10<sup>-4</sup>。采用文献[6]中的*L*-曲线法(式(6))和 *C*-范数法(结合式(7)和式(8))求得的正则参数均为  $\alpha = 1.0 \times 10^{-4}$ (图 4d 和图 4e)。

与模型对比试验相同,采用两个不同正则参数 下的 Tikhonov 正则法分别将加噪向上延拓数据向 下延拓回原来的数据平面,其结果如图 4f(对应本 文方法)和图 4g(对应 L-曲线法和 C-范数法)所示。 所得到的延拓值与原高度处的真实航磁异常值的均 方误差和相对误差对比如表 2 所示。由表 2 和 图 4f、图 4g 同图 4a 的对比可见,本文方法得到的正 则参数要优于 L-曲线法和和C-范数法。

表 2 实测数据向下延拓误差

	正则参数	RMSE/(nT)	$RE/(\frac{0}{0})$
L-曲线和C-范数	$1.0 \times 10^{-4}$	27.14	6.32
本文方法	0.4 $\times 10^{-4}$	25.66	4.90

### 5 结论

应用 Tikhonov 正则化算法进行位场向下延 拓,正则化参数的适当选择至关重要。本文提出一 种新的基于径向平均功率谱的正则化参数选取方 法。该选取方法从位场功率谱的物理特性出发,具 有计算时间短和物理意义明确的特点。应用该方 法对模型重力异常数据和航磁实测数据向下延拓 结果进行了验证,并同广泛使用的基于 L-曲线法和 C-范数法的正则化下延结果进行了比较。对比实 验结果表明,本文所提方法要优于 L-曲线法和 C-范数法。





(a)原始航磁异常;(b)向上延拓20倍点距航磁异常加噪;(c)图b数据径向平均功率谱;(d)求 正则参数的L-曲线(式(6));(e)求正则参数的C-范数曲线;(f)本文方法求得的正则参数的向 下延拓结果;(g)L-曲线法和C-范数法求得的正则化参数的向下延拓结果

#### 参考文献

- [1] 梁锦文. 位场向下延拓的正则化方法. 地球物理学报, 1989, 32(5): 600-608.
  Liang Jinwen. The regularization method for downward continuation of potential field. Chinese Journal of Geophysics, 1989, 32(5): 600-608.
  [2] 陈生昌,肖鹏飞. 位场向下延拓的波数域广义逆算
- [2] 陈生昌,肖鹏飞. 位场向卜延拓的波数域广义逆算法. 地球物理学报,2007,50(6):1816-1822. Chen Shengchang, Xiao Pengfei. Wavenumber domain generalize inverse algorithm for potential field downward continuation. Chinese Journal of Geophysics, 2007, 50(6): 1816-1822.
- [3] Pašteka R, Karcol R, Kušnirák D et al. Regcont: a Matlab based program for stable downward continuation of geophysical potential fields using Tikhonov regularization. Computers & Geosciences, 2012, 49: 278-289.
- [4] Abedi M, Gholami A, Norouzi G H. A stable downward continuation of airborne magnetic data: A case study for mineral prospectivity mapping in Central Iran. Computers & Geosciences, 2013, 52: 269-280.
- [5] Li Y G, Devriese S G R, Krahenbuhl R A et al. Enhancement of magnetic data by stable downward continuation for UXO application. IEEE Transactions on Geoscience and Remote Sensing, 2013, 51(6): 3605-3614.

- [6] Zeng Xiaoniu, Li Xihai, Su Juan et al. An adaptive iterative method for downward continuation of potential-field data from a horizontal plane. Geophysics, 2013, 78(4): J43-J52.
- [7] Zhou Jun, Shi Guiguo, Ge Zhilei. Study of iterative regularization methods for potential field downward continuation in geophysical navigation. Journal of Astronautics, 2011, 32(4): 787-794.
- [8] Zhang Henglei, Ravat D, Hu Xiangyun. An improved and stable downward continuation of potential field data: The truncated Taylor series iterative downward continuation method. Geophysics, 2013, 78(5): J75-J86.
- [9] Fedi M, Florio G. A stable downward continuation by using the ISVD method. Geophysical Journal International, 2002, 151(1): 146-156.
- [10] 王彦国,张凤旭,王祝文等. 位场向下延拓的泰勒级数迭代法. 石油地球物理勘探, 2011, 46(4): 657-662.
  Wang Yanguo, Zhang Fengxu, Wang Zhuwen et al. Taylor series iteration for downward continuation of potential field. OGP, 2011, 46(4): 657-662.
- [11] 徐世浙.位场延拓的积分—迭代法.地球物理学报, 2006,49(4):1176-1182.
  Xu Shizhe. The integral-iteration method for continuation of potential field. Chinese Journal of Geophysics, 2006,49(4):1176-1182.
- [12] 刘东甲,洪天求,贾志海等. 位场向下延拓的波数域 迭代法及其收敛性. 地球物理学报, 2009, 52(6): 1600-1605.
   Liu Dongjia, Hong Tianqiu, Jia Zhihai et al. Wave number domain iteration method for downward of po-

tential fields and its convergence. Chinese Journal of Geophysics, 2009, 52(6): 1599-1605. [13] 曾小牛,李夕海,牛超等. 位场向下延拓的波数域正

- 则一积分迭代法. 石油地球物理勘探, 2013, 48(4): 643-650. Zeng Xiaoniu, Li Xihai, Niu Chao et al. The regularization-integral iteration method in wave number domain for downward continuation of potential fields.
- OGP, 2013, 48(4): 643-650. [14] 汪炳柱,王硕儒.二维位场向上延拓和向下延拓的样条函数法.物探化探计算技术,1998,20(2): 125-129.

Wang Bingzhu, Wang Shuoru. Spline function methods for upward continuation and downward continuation of 2D potential field. Computing Techniques for Geophysical and Geochemical Exploration, 1998, 20(2): 125-129.

- [15] Wang Bingzhu. 2D and 3D potential-field upward continuation using splines. Geophysical Prospecting, 2006, 54(2): 199-209.
- [16] 姚长利,李宏伟,郑元满等.重磁位场转换计算中迭 代法的综合分析与研究.地球物理学报,2012, 55(6):2062-2078.
  Yao Changli, Li Hongwei, Zheng Yuanman et al. Research on iteration method using in potential field

transformations. Chinese Journal of Geophysics, 2012, 55(6): 2062-2078.

- [17] 马涛,陈龙伟,吴美平等.基于L曲线法的位场向下 延拓正则化参数选择.地球物理学进展,2013, 28(5):2485-2494.
  Ma Tao, Chen Longwei, Wu Meiping et al. The selection of regularization parameter in downward continuation of potential field based on L-curve method. Progress in Geophysics, 2013, 28(5): 2485-2494.
- [18] Pašteka R, Richter F P, Karcol R et al. Regularized derivatives of potential fields and their role in semiautomated interpretation methods. Geophysical Prospecting, 2006, 57(4): 507-516.
- [19] Golub G H, Heath M, Wahba G. Generalized crossvalidation as a method for choosing a good ridge parameter. Technometrics, 1979, 21: 215-223.
- [20] 王彦飞.反演问题的计算方法及其应用.北京:高等 教育出版社,2007.
- [21] Morozov V A. Methods for solving incorrectly posed problems. New York: Springer-Verlag, 1984.
- [22] Hansen P C, O'Leary D P. The use of the L-curve in the regularization of discrete ill-posed problems. SI-AM J Sci Comput, 1993, 14(6): 1487-1503.
- [23] Reginska T. A regularization parameter in discrete ill-posed problems. SIAM J Sci Comput, 1996, 17 (3): 740-749.
- [24] Spector A, Grant F S. Statistical models for interpreting aeromagnetic data. Geophysics, 1970, 35(2): 293-302.
- [25] Pawlowski R S. Preferential continuation for potential-field anomaly enhancement. Geophysics, 1995, 60(2): 390-398.
- [26] Stefan M, Vijay D. Potential field power spectrum inversion for scaling geology. Journal of Geophysical Research, 1995, 100(B7): 12605-12616.
- [27] Ravat D, Pignatelli A, Nicolos I et al. A study of spectral methods of estimating the depth to the bottom of magnetic sources from near-surface magnetic anomaly data. Geophysical Journal International, 2007, 169(2): 421-434.
- [28] Guo Lianghui, Meng Xiaohong, Chen Zhaoxi et al. Preferential filtering for gravity anomaly separation. Computers & Geosciences, 2013, 51: 247-254.

(本文编辑:冯杏芝)

### 作者简介



曾小牛 博士研究生,1987年生; 分别于 2008 年和 2011 年获第二炮兵 工程大学信息工程专业工学学士学位 和信号与信息处理专业工学硕士学位; 现为该校兵器科学与技术专业博士研 究生,主要从事地球物理数据分析与处 理方面的研究。