第45卷第6期 2021年12月

doi: 10.11720/wtyht.2021.0291

黄远生,王彦国,罗潇.基于归一化磁源强度垂向差分的磁源参数快速估计方法[J].物探与化探,2021,45(6):1588-1596.http://doi.org/10. 11720/wtyht.2021.0291

Huang Y S, Wang Y G, Luo X.A fast estimation method of magnetic-source parameters based on the vertical difference of normalized source strength [J]. Geophysical and Geochemical Exploration, 2021, 45(6):1588-1596.http://doi.org/10.11720/wtyht.2021.0291

基于归一化磁源强度垂向差分的磁源参数 快速估计方法

黄远生^{1,2},王彦国¹,罗潇3

(1.东华理工大学地球物理与测控技术学院,江西南昌 330013;2.海南水文地质工程地质勘察院,海南海口 571100;3.核工业230研究所,湖南长沙 410011)

摘要:磁异常快速自动反演是磁数据解释的主要手段,归一化磁源强度因不受磁化方向影响而成为三维磁数据解释的主要方法。本文在归一化磁源强度基础上,首先进行了不同高度上的垂向差分计算,再根据不同高度差分关系,推导出了一种基于归一化磁源强度垂向差分的磁源参数快速反演方法。该方法可通过调节延拓高度来提高计算稳定性。模型试验表明归一化磁源强度垂向差分具有更高的异常分辨率,极大值能够有效地识别场源水平位置,而快速反演方法则较好地获取了场源的深度与构造指数。将本文方法应用于内蒙古 M 区地面磁异常之中,获得了磁源的平面展布和深度及构造指数信息,为研究区隐伏岩体分布提供了依据。

关键词:归一化磁源强度;磁化方向;垂向差分;磁源;参数反演

中图分类号: P631 文献标识码: A 文章编号: 1000-8918(2021)06-1588-09

0 引言

磁异常快速反演一直是磁法数据处理与解释的 研究重点与热点,该类方法能够在无先验信息约束 下快速获取场源的位置与几何参数。目前较为常用 的快速反演方法有欧拉反褶积法、解析信号法、tiltdepth 法等。欧拉反褶积是 Peters^[1]提出的,Thompson^[2]推导了二维欧拉反褶积,Reid 等^[3]将其推广 至三维。张量欧拉反褶积^[4]扩展了欧拉方程个数, 提高了反演解收敛性;Huang 等^[5]证明了位场解析 信号同样满足欧拉齐次方程;AN-EUL 法^[6]能够快 速估算场源深度与构造指数;Tilt-Euler 法^[7]无需已 知场源构造指数,避免了因构造指数选取不当导致 反演解发散的问题;张量局部波数的欧拉反褶积 法^[8]进一步扩展了方程组个数,获得了良好的应用 效果。不过欧拉反褶积及其改进方法的反演解中存 在大量的虚假解,需要建立有效的筛选机制,另外背 景场、噪声干扰及窗口大小选择也会对反演结果产 生一定影响。二维磁解析信号振幅不受磁化方向影 响^[9],Macleod^[10]推导出了二维磁解析信号振幅的 通用表达式;Salem 等^[11]在解析信号及其水平总梯 度基础上采用线性最小二乘法计算磁源深度及构造 指数;Salem 等^[12]又根据解析信号及磁异常垂向导 数解析信号关系进行磁源参数估计;Ma 和 Du^[13]在 解析信号振幅的解析信号与解析信号比值基础上提 出了改进解析信号来实现单一场源深度及构造指数 的估算;Cooper^[14-15]同样采用不同阶次解析信号来 估计岩脉及台阶的深度;Cooper 和 Whitehead^[16]利 用不同阶次解析信号比值进行场源深度估算,不过

收稿日期: 2021-02-09; 修回日期: 2021-05-19

基金项目:国家重点研发计划项目"铀矿基地深部成矿条件地球物理探测技术研究"(2017YFC0602603);江西省自然科学基金项目"基于位场 多源型 tilt-depth 法的场源深度快速自动反演研究"(20171BAB213030);国家自然科学基金项目"基于位场广义梯度张量的欧拉反 褶积方法研究"(41504098)

第一作者:黄远生(1994-),男,在读硕士研究生,主要从事重磁勘探方面的学习与研究工作。Email:1289418554@qq.com

通讯作者:王彦国(1985-),男,博士,副教授,硕士研究生导师,从事勘探重磁学方面的教学与研究工作。Email:wangyg8503@126.com

改进方法不需要已知构造指数:Cooper^[17]又采用了 解析信号对数实现磁源深度估计工作。Wang 等^[18] 采用解析信号及其倒数进行磁源参数反演计算,对 深部场源反演效果较好。但三维解析信号在一定程 度上受磁化角度影响,在三维磁异常反演中使用较 小。Tilt-depth 法可用于快速估算场源上顶深度,该 方法是由 Salem 等^[19]在 Tilt 梯度及磁场通用梯度 公式进行理论推导而来: Fairhead 等^[20]提出了基于 化极与化赤相结合的 tilt-depth 法,还可以实现场源 磁化率估计;张恒磊等^[21]提出了基于二阶导数的磁 源边界与顶部深度快速反演方法,有效地消除了区 域场对反演结果的影响; Wang 等^[22]提出了改进 tilt-depth 法来估计磁源的上顶与下底深度,并采用 多特征点联合计算来提高反演解的可靠性;Cooper ^[23]在 Hilbert 变换基础上推导出了岩脉模型的垂直 磁化磁位的 tilt-depth 公式,提高了方法实用性及稳 定性;曹伟平等^[24]对 tilt-depth 法进行了深入研究, 指出了该方法并不适用于埋深大、水平尺度小的磁 源深度反演计算。由于 tilt-depth 法及改进算法均 需要在化极或化赤基础上完成计算,因此并不能直 接用干斜磁化磁源深度的估算。

归一化磁源强度是在磁梯度张量特征值基础上 提出的,该方法不(少)受磁化方向影响,是三维磁 异常解释的常用工具。Wilson^[25]首先给出了磁偶 极子下归一化磁源强度的表达式,Beiki等^[26]给出 了归一化磁源强度的通用表达形式,建立了归一化 磁源强度与场源位置、构造指数的关系,同时结合欧 拉反褶积实现了三维磁源的位置及构造指数反演; Pikington和Beiki^[27]在归一化磁源强度基础上实现 了剩磁情况下的磁源空间位置及磁化率反演;Guo 等^[28]将归一化磁源强度与相关成像结合来反映地 下磁性体的三维空间展布状态;饶椿锋等^[29]将归一 化磁源强度与正则化共轭梯度法结合来反演磁源的 磁化率。本文在归一化磁源强度垂向差分基础上, 提出了一种场源快速反演方法,并进行了模型分析 与实例应用。

1 基本原理

对于体积为*V*,磁化强度为*M*的磁性体,其磁位 *U*的表达式^[30]为:

$$U = -\frac{1}{4\pi} \int_{v} M(r_0) \cdot \nabla \left(\frac{1}{|r - r_0|}\right) dv, \qquad (1)$$

式中: |r-r₀|是观测点到场源点的距离。

磁梯度张量[31]可以表示为:

$$\boldsymbol{\Gamma} = \boldsymbol{\mu}_{0} \begin{bmatrix} \frac{\partial^{2} U}{\partial x^{2}} & \frac{\partial^{2} U}{\partial x \partial y} & \frac{\partial^{2} U}{\partial x \partial z} \\ \frac{\partial^{2} U}{\partial y \partial x} & \frac{\partial^{2} U}{\partial y^{2}} & \frac{\partial^{2} U}{\partial y \partial z} \\ \frac{\partial^{2} U}{\partial z \partial x} & \frac{\partial^{2} U}{\partial z \partial y} & \frac{\partial^{2} U}{\partial z^{2}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial B_{x}}{\partial x} & \frac{\partial B_{x}}{\partial y} & \frac{\partial B_{x}}{\partial z} \\ \frac{\partial B_{y}}{\partial x} & \frac{\partial B_{y}}{\partial y} & \frac{\partial B_{y}}{\partial z} \\ \frac{\partial B_{z}}{\partial x} & \frac{\partial B_{z}}{\partial y} & \frac{\partial B_{z}}{\partial z} \end{bmatrix}$$

$$(2)$$

式中: μ_0 为真空磁导率; B_x 、 B_y 、 B_z 是磁场 B 的 x、y、z这 3 个方向分量。对梯度张量 Γ 进行对角化处理, 得:

$$\boldsymbol{\Gamma} = \boldsymbol{L}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{\Lambda} \boldsymbol{L} = \begin{bmatrix} l_1 & l_2 & l_3 \end{bmatrix}^{\mathrm{T}} \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 & 0 \\ 0 & \lambda_2 & 0 \\ 0 & 0 & \lambda_3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} l_1 & l_2 & l_3 \end{bmatrix},$$
(3)

式中: l_1 、 l_2 和 l_3 为 Γ 的特征向量; λ_1 、 λ_2 、 λ_3 为对应的特征值。Wilson^[25]给出磁偶极子的归一化磁源强度 μ 的定义,并推导出梯度张量特征值表达式:

$$\mu = \sqrt{-\lambda_2^2 - \lambda_1 \lambda_2}, \qquad (4)$$
^[26]给出了归一化磁源强度的统一表达式:

$$\mu = \frac{\alpha}{\left[\left(x - x_0\right)^2 + \left(y - y_0\right)^2 + \left(z - z_0\right)^2\right]^{(N+1)/2}},$$
(5)

式中: α 是与磁化强度有关的物理量;(x, y, z)和 (x_0, y_0, z_0) 分别是观测点与场源点坐标;N 为构造指数,与磁源几何形状有关,当N=0,1,2,3时,分别对应台阶、岩脉、圆柱体及球体。

当 $\Delta z \rightarrow 0$,对于两个不同高度 $z_1, z_2, 有$:

$$\Delta \mu_{1} = \mu(x, y, z_{1}) - \mu(x, y, z_{1} + \Delta z) \cong \frac{\partial \mu}{\partial z_{1}} \Delta z = \frac{\alpha(N+1)(z_{0} - z_{1})\Delta z}{\left[(x - x_{0})^{2} + (y - y_{0})^{2} + (z_{1} - z_{0})^{2}\right]^{(N+3)/2}}$$
(6)
$$\Delta \mu_{2} = \mu(x, y, z_{2}) - \mu(x, y, z_{2} + \Delta z) \cong \frac{\partial \mu}{\partial z_{1}} \Delta z = \frac{\alpha(N+1)(z_{0} - z_{2})\Delta z}{\left[(x - x_{0})^{2} + (y - y_{0})^{2} + (z_{1} - z_{0})^{2}\right]^{(N+3)/2}}$$
(7)

Beiki 等

 $\Delta \mu_2 = \mu(x, y, z_2) - \mu(x, y, z_2 + \Delta z) \cong \frac{1}{\partial z_2} \Delta z = \frac{1}{\left[(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z_2 - z_0)^2 \right]^{(N+3)/2}}$ (7) $\beta \eta \eta \eta \eta \eta (6) (7) \eta \eta \eta (5) \psi \| \theta_1 \| \theta_1 \|$

$$\frac{\Delta \mu_{1}}{\mu_{1}} = \frac{\mu(x,y,z_{1}) - \mu(x,y,z_{1} + \Delta z)}{\mu(x,y,z_{1})} = \frac{(N+1)(z_{0} - z_{1})\Delta z}{[(x - x_{0})^{2} + (y - y_{0})^{2} + (z_{1} - z_{0})^{2}]},$$
(8)
$$\frac{\Delta \mu_{2}}{\mu_{2}} = \frac{\mu(x,y,z_{2}) - \mu(x,y,z_{2} + \Delta z)}{\mu(x,y,z_{2})} = \frac{(N+1)(z_{0} - z_{2})\Delta z}{[(x - x_{0})^{2} + (y - y_{0})^{2} + (z_{2} - z_{0})^{2}]},$$
(9)
$$\frac{k_{1}}{k_{2}} \stackrel{\text{(a)}}{=} \frac{k_{1}}{k_{1}} = \frac{(z_{0} - z_{1})[(x - x_{0})^{2} + (y - y_{0})^{2} + (z_{0} - z_{2})^{2}]}{[(x - x_{0})^{2} + (y - y_{0})^{2} + (z_{0} - z_{2})^{2}]},$$
(10)

$$k_2 \not \exists : \frac{1}{k_2} = \frac{1}{(z_0 - z_2) \left[(x - x_0)^2 + (y - y_0)^2 + (z_0 - z_1)^2 \right]^{\circ}}$$
(10)

当 $x \rightarrow x_0, y \rightarrow y_0$ 时:

$$\left. \frac{k_1}{k_2} \right|_{x \to x_0, y \to y_0} = \frac{z_0 - z_2}{z_0 - z_1} \tag{11}$$

则磁源深度 z₀ 可表示为:

 $k_{1} =$

 $k_2 =$

$$z_0 = \frac{k_1 z_1 - k_2 z_2}{k_1 - k_2} \bigg|_{x \to x_0, y \to y_0}$$
(12)

将 z₀ 表达式带入式(8)或(9),可求得构造指数 N:

$$N = \left[k_1 k_2 \frac{z_1 - z_2}{(k_1 - k_2) \Delta z} - 1 \right] \Big|_{x \to x_0, y \to y_0}$$
(13)

显然,估计场源深度 z_0 和构造指数 N,需要事 先给定场源的水平位置(x_0, y_0), Δz 取值以及 z_1, z_2 的大小。由于归一化磁源强度的垂向差分极大值对 应着场源水平位置,因此场源的水平坐标(x_0, y_0)则 看作是归一化磁源强度垂向差分($\Delta \mu_1$)极大值位 置; Δz 不易过大,一般取 0.05~0.2 倍点距,否则式 (6)、(7)不满足,反演误差较大,本文取 0.1 倍点 距; z_1, z_2 的大小需要根据磁异常的信噪比决定,当 噪声含量较小时, z_1, z_2 可较小。另外,当异常较为 复杂时, $|z_2-z_1| \leq 5\Delta x$ 且 z_1 和 z_2 两者取值均不易过 大,以避免延拓过大导致不同场源异常相互影响而 使反演结果误差增大。需要指出的是,由于反演结 果仅在场源位置(x_0, y_0)有效,而远离场源位置的反 演结果完全无参考意义,因此在反演图中可仅保留 归一化磁源强度垂向差分极大值附近的结果。

2 模型试验

2.1 单一球体

为了验证本文算法的正确性,设计了一个单一 球体模型,模型参数为:半径为0.5km,埋深为1km, 磁化倾角和磁化偏角均为60°,磁化强度为1A/m。 图 1a 为单一球体模型的磁异常,图1b与1c是归一 化磁源强度及其垂向差分结果,可以看出,归一化磁 源强度(图1b)极大值与球体质心相吻合,等值线成 同心圆分布,异常特征完全不受磁化方向影响,而归 一化磁源强度垂向差分(图1c)相对于归一化磁源 强度,异常更加汇聚。图1d和1e是本文算法获得 的磁源深度及构造指数,可以看出,深度及构造指数 反演图均在球体质心位置存在极小值,极小值分别 为1.02km及3.1,均与理论值1km和3非常接近, 这反映了本文算法的正确性。

2.2 组合模型

为了验证本文方法对复杂情况的处理能力,设 计了一个球体、长方体、薄板、岩脉构成的组合模型,





Fig.1 Inversion results of magnetic anomaly produced by a single sphere model $(z_1 = 0 \text{ km}, z_2 = 0.2 \text{ km})$

各个模型体参数见表1。图2是组合模型产生的磁 异常,可以看出,归一化磁源强度(图3a)能够利用 极大值很好地反映出球体质心、棱柱体及薄板边界 和岩脉位置;归一化磁源强度垂向差分(图3b)对各 模型体刻画的更加精细,异常分辨率获得了明显的 提高。图3c、d是本文方法反演得到的场源埋深及 构造指数。在球体①质心的反演深度为1.52km,构 造指数反演值为3.0;棱柱体②边界位置上的深度反 演解在0.5~0.7km之间,平均值为0.34;薄板 体③边界上的深度反演值在0.47~0.65km之间,平 均值为 0.51 km,构造指数在 0.55~1 之间,平均值为 0.77;岩脉④的反演深度集中在 1.0~1.15 km,平均 值为 1.08 km,构造指数在 1.05~1.25 之间,平均值 为 1.16。从反演结果可以看出,由于异常叠加影响,反演结果均与理论值存在偏差,但较接近于理论值,且深度反演的平均相对误差仅为 8.3%,反演结果仍 较可靠。

为了了解噪声干扰对本文算法的影响情况,对 叠加异常(图2)添加了1%的随机噪声,见图4。图 5、6和7分别是选取了不同延拓高度的归一化磁源 强度及其垂向差分,和深度及构造指数反演结果。

表 1 模型体参数 Table 1 The parameters of the multisource model

模型体 编号	模型体 类型	边长或半径/ km	上顶或质心 埋深/km	下底/ km	磁化方向 (倾角,偏角)	磁化强度/ (A・m ⁻¹)
1	球体(N=3)	0.5	1.5		(45°, 45°)	1
2	棱柱体(N≈0)	5×5	0.5	10	$(60^{\circ}, 45^{\circ})$	0.1
3	薄板(N≈1)	4×4	0.5	0.6	$(0^{\circ}, 45^{\circ})$	1
4	岩脉(N=1)	16×0.2	1	100	$(30^{\circ}, 45^{\circ})$	1





从图 5 可以看出,未延拓情况下的归一化磁源 强度(图 5a)虽然存在明显的异常波动,但仍可以清 晰地展示出所有模型体的水平位置;垂向差分(图 5b)受噪声干扰影响明显,仅能识别出薄板的边界 位置,对其他模型反映极为模糊;反演得到的深度 (图 5c)和构造指数(图 5d)也仅在薄板边界上有异 常展示,但反演结果波动大,与真值也存在较大偏 差。

从图 6 中可以看出,向上延拓 3 倍点距的归一 化磁源强度(图6a)异常较为圆滑,垂向差分(图6b)







图 4 含 1% 随机噪声的组合模型磁异常

Fig.4 Synthetic magnetic anomaly added by 1% random noise

的稳定性获得较大程度上的提升,能够较好地展示 所有模型体的水平位置。图 6c 和 6d 是场源深度与 构造指数反演结果,表 2 也给出了无噪声和含噪声 不同延拓高度时的反演结果。在该延拓情况下,球 体质心埋深反演结果为 1.46 km,构造指数为 2.88; 棱柱体深度反演解在 0.4~1.1 km 之间,均值为 0.74 km,构造指数反演解在 0.4~1.2 之间,均值为 0.63;薄 板的深度反演值在 0.4~0.8 km 之间,均值为 0.51 km,构造指数反演值在 0.4~1.5 之间,均值为 0.76; 岩脉深度反演解在 0.8~1.4 km 之间,均值为 1.09 km,构造指数反演值在 0.7~1.6 之间,均值为 1.18。 对比无噪声时的反演结果可知,所有模型体的深度



图 5 含噪组合模型磁异常的反演结果(z1=0 km, z2=-0.2 km)





图 6 含噪组合模型磁异常的反演结果(z₁=-0.3 km, z₂=-0.5 km)



反演精度都有所降低,尤其棱柱体深度的相对误差 高达48%,不过其他模型体的深度反演误差均小于 10%,且深度反演的平均相对误差为15.4%,因此, 认为反演结果仍具有一定的可靠性。

从图 7 可以看出,向上延拓 5 倍点距的归一化 磁源强度(图 7a)及其垂向差分(图 7b)异常更加圆 滑。图 7c 和 7d 是场源深度与构造指数反演结果, 球体质心埋深反演结果为 1.54 km,构造指数为 3.05;棱柱体深度反演解在 0.5~1.4 km 之间,均值为 0.94 km,构造指数反演解在 0.3~1.5 之间,均值为 0.80;薄板的深度反演值在 0.3~0.7 km 之间,均值为 0.45 km,构造指数反演值在 0.3~1 之间,均值为 0.61;岩脉深度反演解在 0.8~1.3 km 之间,均值为 1.09 km,构造指数反演值在 0.5~1.5 之间,均值为 1.18。对比 z₁=-0.3 km,z₂=-0.5 km 时的反演结果 可知,几乎所有的模型体深度反演精度进一步下降, 尤其棱柱体深度的相对误差由 48%升至 88%,深度 反演的平均相对误差为 27.4%。由此可见,延拓高 度较大时,虽然归一化磁源强度及其垂向差分异常 更加光滑,但是反演精度却有所下降,主要在于延拓 高度较大时,不同场源的异常相互影响更严重。



图 7 含噪组合模型磁异常的反演结果(z₁=-0.5 km, z₂=-0.7 km)

Fig.7 Inversion results of noisy magnetic anomaly $(z_1 = -0.5 \text{ km}, z_2 = -0.7 \text{ km})$

表 2 无噪及含噪组合磁异常不同高度上的反演结果

Table 2	Inversion	results o	of noise-free	and no	oise-added	synthetic	magnetic	anomaly a	at different	altitudes
I able I	In , er ston	results o	i nonse nice	and no	ibe uuueu	Synthetic	magnetic	unonnary .	at antici chit	annuaco

反演结果		球体		棱柱体		薄板		岩	脉
		$z_0(1.5)$	N(3)	$z_0(0.5)$	<i>N</i> (0)	$z_0(0.5)$	N(1)	$z_0(1.0)$	N(1)
无噪声	$z_1 = 0, \ z_2 = -0.2$	1.52	3.00	0.61	0.34	0.51	0.77	1.08	1.16
含噪声	$z_1 = -0.3, z_2 = -0.5$	1.46	2.88	0.74	0.63	0.51	0.76	1.09	1.18
	$z_1 = -0.5$, $z_2 = -0.7$	1.54	3.05	0.94	0.80	0.45	0.61	1.09	1.18

注:深度单位为 km。

3 实例应用

为了验证本文方法的实用性,选取了内蒙古 M 地区的地面磁异常进行实验。图 8 是研究区的地质 图,可以看出,该地区地表分布的是沉积岩和火山 岩,具有一定磁性的晚奥陶世闪长岩主要分布在中 西部(东 2~10 km,北 3~6 km)、中部(东 23~28 km, 北 3~7 km)及中北部(东 29~35 km,北 5~9 km)3 块,其他类型岩石基本无磁性。图 9a 是研究区地面 磁异常,测网密度为 250 m(东)×50 m(北),图中可 以看出,测区中部存在一条近 EW 走向转 EN 走向 的条带状磁异常,在测区东部还存在一个明显的高 磁异常圈闭区,地表出露的闪长岩上方基本都是以 高磁异常显示。图 9b 是 z₁=-0.5 km 时的归一化磁 源强度,可以看出,归一化磁源强度异常形态更加简 洁,高异常分布区与磁异常中的高异常区基本吻合, 其主要原因是该地区处于高纬度地区,高磁异常基



45 卷



 Qbl¹第四系全新统湖积淤泥沉积
 QP²⁰¹第四系上更新统冲洪积砂及砾石层
 K201
 白垩系上统二连组:泥岩、砂岩、砂砾岩

 S270
 志留系中统徐尼乌苏组:变质细砂岩、砂质板岩、灰岩、硅质岩
 Q1_20
 奥陶系下至中统布龙山组:片理化长石岩屑砂岩、粉砂质板岩、变质长石砂岩等

 Ptal
 新元古界支勒格庙组:大理岩、灰岩、石英片岩、千枚状板岩等
 Ptal
 古元古界宝音图岩群:石英片岩、碳质千枚岩、斜长片麻岩、结晶灰岩等

 F03
 晚奥陶世中粗粒二长花岗岩
 7803
 晚奥陶世中细粒花岗闪长岩
 1005
 晚奥陶世石英二长岩
 8003
 晚奥陶世中细粒闪长岩
 101
 2
 4 km



Fig.9 Inversion results of magnetic data over M area $(z_1 = -0.5 \text{ km}, z_2 = -0.75 \text{ km})$

本与磁性体位置相对应。图 9c 是 $z_1 = -0.5$ km 时的 归一化磁源强度垂向差分结果,可以看出,该图与归 一化磁源强度基本一致,不过异常更加收敛,另外东 侧的高异常分布区较模糊,这可能反映了该区磁源 埋深较大。图 9d 和 9e 是利用本文算法得到的磁源 深度 z₀ 及构造指数 N 分布图,可以看出,地表出露 的闪长岩分布区,反演深度基本都是0km,构造指 数多分布在1附近,即可当作岩脉看待:中部条带状 磁异常上的深度反演结果基本都在 0~1 km 之间, 即隐伏的高磁性体(推测为闪长岩)埋深相对较浅, 构造指数反演结果则由西往东有逐步增加的趋势. 基本从1变化到3,这可能是西侧磁性体宽度小而 东侧偏大,或东侧磁源从浅往深规模逐渐扩大所致: 东部高磁异常圈闭区的深度反演结果表明该磁性体 从西南往东北埋深逐渐减小,而构造指数从西南往 东北同样逐渐减小,这可能反映了磁性体形态上从 穹窿状往脉状的一种转变。

4 结论

归一化磁源强度是三维磁数据解释常用的方 法,主要在于该方法不(少)受磁化方向影响。本文 在归一化磁源强度基础上,进行了垂向差分计算,并 根据不同高度上差分关系,提出了一种磁源参数快 速反演方法。模型分析表明了归一化磁源强度垂向 差分提高了原方法的分辨率,能更清晰地展示异常 间关系:基于归一化磁源强度垂向差分的反演方法 能够有效地反演出磁源的深度与构造指数。在内蒙 古 M 区实例应用中,归一化磁源强度垂向差分识别 出了一条近东西走向的高磁异常带和一个范围较大 的高磁异常圈闭区,反演算法计算结果表明了东西 走向的高磁异常带对应的磁源埋深较浅,形状偏向 于岩脉,而高磁异常圈闭区对应的磁源埋深较大。 本文提出的磁异常快速反演方法能够很好地估计场 源位置信息与几何形状信息,方法原理简单,易于实 现,为三维斜磁化磁异常解释提供了新的研究思路。

参考文献(References):

- Peters L J. The direct approach to magnetic interpretation and its practical application [J]. Geophysics, 1949, 14(3): 290-320.
- [2] Thompson D T. EUDPH: A new technique for making computer assisted depth estimates from magnetic data [J]. Geophysics, 1982, 47(1): 31-37.
- [3] Reid A B, Allsop J M, Granser H, et al. Magnetic interpretation in three dimensions using Euler deconvolution [J]. Geophysics, 1990, 55(1): 80-91.

- [4] Zhang C Y, Mushayandebvu M F, Reid A B, et al. Euler deconvolution of gravity tensor gradient data [J]. Geophysics, 2000, 65 (2): 512-520.
- [5] Huang D, Gubbins D, Clark R A, et al. Combined study of Euler's homogeneity equation for gravity and magnetic field [C]// Extended Abstracts of 57th EAGE Conference, Glasgow, UK, 1995:144.
- [6] Salem A, Ravat D. A combined analytic signal and Euler method (AN-EUL) for automatic interpretation of magnetic data [J]. Geophysics, 2003, 68(6): 1952 - 1961.
- Salem A, Williams S, Fairhead D, et al. Interpretation of magnetic data using tilt-angle derivatives [J]. Geophysics, 2008, 71 (1): 1-10.
- [8] 马国庆,杜晓娟,李丽丽.解释位场全张量数据的张量局部波数 法及其与常规局部波数法的比较[J].地球物理学报,2012,55 (7):2450-2461.

Ma G Q, Du X J, Li L L. Comparison of the tensor local wavenumber method with the conventional local wavenumber method for interpretation of total tensor data of potential fields [J]. Chinese Journal of Geophysics, 2012, 55(7): 2450-2461.

- [9] Atchuta R D, Ram-Babu H V, Sanker-narayan P V. Interpretation of magnetic anomalies due to dikes: The complex gradient method [J]. Geophysics, 1981, 46(11): 1572-1578.
- [10] Macleod I N, Jones K, Dai T F. 3-D analytic signal in the interpretation of total magnetic field data at low magnetic latitudes [J]. Exploration Geophysics, 1993, 24: 679-688.
- [11] Salem A, Ravat D, Mushayandebvu M F, et al. Linearized least-squares method for interpretation of potential-field data from sources of simple geometry [J]. Geophysics, 2004, 69(3): 783-788.
- [12] Salem A. Interpretation of magnetic data using analytic signal derivatives [J]. Geophysical Prospecting, 2005, 53: 75-82.
- [13] Ma G Q, Du X J. An improved analytic signal technique for the depth and structural index from 2D magnetic anomaly data [J].
 Pure and Applied Geophysics, 2012, 169: 2193 2200.
- [14] Cooper G R J. The automatic determination of the location and depth of contacts and dykes from aeromagnetic data [J]. Pure and Applied Geophysics, 2014, 171: 2417 – 2423.
- $[\,15\,]$ Cooper G R J. Using the analytic signal amplitude to determine the location and depth of thin dikes from magnetic data $[\,J\,].$ Geophysics, 2015, 80(1): J1 J6.
- [16] Cooper G R J, Whitehead R C. Determining the distance to magnetic source [J]. Geophysics, 2016, 81(2): J25 - J34.
- [17] Cooper G R J. Determining the depth and location of potential field sources without specifying the structural index [J]. Arabian Journal of Geoscience, 2017, 10(438): 1-7.
- [18] Wang Y G, Luo X, Zhang J. Interpretation of 2D magnetic sources based on the reciprocal of the analytic signal amplitude [J]. Exploration Geophysics, 2019, 50(6): 645-652.
- [19] Salem A, Williams S E, Fairhead J D, et al. Tilt-depth method: A simple depth estimation method using fi rst-order magnetic derivatives [J]. The Leading Edge, 2007, 26(12): 1502 – 1505.
- [20] Fairhead J D, Salem A, Cascone L, et al. New development of the

magnetic tilt-depth method to improve structural mapping of sedimentary basins [J]. Geophysical Prospecting, 2011, 59: 1072 -1086.

[21] 张恒磊, Marangoni Y R, 左仁广, 等. 改进的各向异性标准化方 差探测斜磁化磁异常源边界[J]. 地球物理学报, 2014, 57(8): 2724-2731.

Zhang H L, Marangoni Y R, Zuo R G, et al. The improved anisotropy normalized variance for detecting non-vertical magnetization anomalies [J]. Chinese Journal of Geophysics, 2014, 57(8): 2724 -2731.

- [22] Wang Y G, Zhang J, et al. Improved tilt-depth method for fast estimation of top and bottom depths of magnetic bodies [J]. Applied Geophysics, 2016, 13(2): 249-256.
- [23] Cooper G R J. Applying the tilt-depth and contact-depth methods to the anomalies of thin dykes [J]. Geophysical Prospecting, 2017, 65: 316-323.
- [24] 曹伟平,王彦国,杨博等.Tilt-depth 方法适用性研究及其应用
 [J].世界地质,2017,36(2):560-569.
 Cao W P, Wang Y G, Yang B, et al. Applicability of tilt-depth method and its application[J]. World Geology,2017, 36(2):560-569.
- [25] Wilson H S. Analysis of the magnetic gradient tensor [J]. Canada

Technical Memorandum, 1985, 8: 5-13.

- [26] Beiki M, Clark D A, Austin J R, et al. Estimating source location using normalized magnetic source strength calculated from magnetic gradient tensor data [J]. Geophysics, 2012, 77(6): J23 – J37.
- [27] Pikington M, Beiki M. Mitigating remanent magnetization effects in magnetic data using the normalized source strength [J]. Geophysics, 2013, 78(3): J25 - J32.
- [28] Guo L H, Meng X H, Zhang G L. Three-dimensional imaging for total amplitude magnetic anomaly and normalized source strength in the presence of strong remanent magnetization [J]. Journal of Applied Geophysics, 2014, (111): 121-128.
- [29] 饶椿锋,于鹏,胡书凡,等.基于加权模型参数的归一化磁源强度三维反演[J].石油物探,2017,56(4):599-606.
 Rao C F, Yu P, Hu S F, et al. The 3D inversion of the normalized source strength data based on weighted model parameters[J]. Geophysical Prospecting for Petroleum, 2017, 56(4): 599-606.
- [30] Blakely R J. Potential theory in gravity and magnetic applications [M]. London: Cambridge University Press, 1995.
- [31] Pedersen L B, Rasmussen T M. The gradient tensor of potential field anomalies: Some implications on data collection and data processing of maps [J]. Geophysics, 1990, 55(12): 1558-1566.

A fast estimation method of magnetic-source parameters based on the vertical difference of normalized source strength

HUANG Yuan-Sheng^{1,2}, WANG Yan-Guo¹, LUO Xiao³

(1. School of Geophysics and Measure-control Technology, East China University of Technology, Nanchang 330013, China; 2. Hainan Investigation Institute of Hydrogeology and Engineering Geology, Haikou 571100, China; 3. No. 230 Research Institute of Nuclear Industry, Changsha 410011, China)

Abstract: Fast automatic inversion is a primary tool for magnetic data interpretation. The normalized source strength (NSS) is one main method for three-dimensional magnetic data interpretation as it is independent of magnetization direction. In this paper, the vertical difference of the normalized source of strength is introduced, and a fast estimation method of magnetic-source parameters based on the vertical difference of normalized source strength is derived in the light of the vertical difference of NSS at different height. In addition, upward continuation of suitable height can be used to improve the stability of the method. Model tests shows that the vertical difference of NSS has higher resolution ability and can recognize the horizontal locations of magnetic sources, and the proposed automatic inversion method can obtain the depths and structural indices of the sources. In this paper, the proposed method is applied to magnetic anomaly of M area over Inner Mongolia, and obtain the horizontal locations, depths and structural indices of magnetic sources. The results could provide useful information for forecasting the distribution of concealed rock mass.

Key words: normalized source strength; magnetization direction; vertical difference; magnetic source; parameter inversion

(本文编辑:王萌)