

场论解题指南

CHANGLUNJIETIZHINAN

邓居智 莫 撼 编著



原子能出版社

东华理工大学核特色系列教材

场论解题指南

邓居智 编著
莫 撼

原子能出版社

图书在版编目(CIP)数据

场论解题指南/邓居智,莫撼编著. —北京:原子能出版社,2007. 12

ISBN 978-7-5022-4070-7

I. 场 II. ①邓… ②莫… III. 场论-解题 IV. 0412.3-44

中国版本图书馆 CIP 数据核字(2007)第 200023 号

场论解题指南

出版发行	原子能出版社(北京市海淀区阜成路 43 号 100037)
责任编辑	谭 俊
责任校对	徐淑惠
责任印制	丁怀兰
印 刷	保定市中画美凯印刷有限公司
经 销	全国新华书店
开 本	787mm×1092mm 1/16
印 张	11.25
字 数	281 千字
版 次	2007 年 12 月第 1 版 2007 年 12 月第 1 次印刷
书 号	ISBN 978-7-5022-4070-7
定 价	28.00 元

版权所有 侵权必究

网址:<http://www.aep.com.cn>

总 序

东华理工大学(原华东地质学院)创建于1956年,经过50余年的办学历程,该校形成了以本科教育为主体,以研究生教育为先导,以高职、专科、成人教育为补充的多层次办学格局,发展成为一所以工为主,理工结合,文、管、经、法兼备的多科性普通高等学校。

在光荣而曲折的办学历程中,东华理工大学始终牢记办学使命,形成、保持、发展了鲜明的“东华理工特色”:**艰苦奋斗,为国奉献,构建核军工学科群优势**。伴随着祖国核工业前进的步伐,学校自力更生,艰苦奋斗,励精图治,勤俭办学,成为我国核工业开路先锋——核燃料循环工程人才培养的摇篮,为我国国防科技工业和社会经济发展做出了重大贡献。面对新的挑战 and 机遇,学校紧抓住发展这个第一要务,牢记“两个务必”,以邓小平理论和“三个代表”重要思想为指导,与时俱进,开拓创新,以质量求生存,以特色求发展,以社会需求为导向,主动适应高等教育由精英式教育向大众化教育的转变,稳定外延,注重内涵拓展和可持续发展,为早日实现“省内一流,全国知名,部分优势学科进入国际先进行列”而不懈努力。

东华理工大学被联合国国际原子能机构指定为铀矿地质和同位素水文学高级培训中心以及东亚地区同位素水文数据库主办单位,学校的国家级“分析测试研究中心”被国际原子能机构指定为参比实验室。依托“核设施数字工程实验中心”和“地理信息与数字影像技术研究中心”建设的“江西省空间信息与数字国土实验室”,于2004年2月被确定为省级重点实验室。2005年,“核资源与环境工程”省、部共建教育部重点实验室又获批准立项建设。

为了系统地总结东华理工大学在核科学技术相关学科教学和科研中积累的知识和经验,更好地培养核科技人才,促进我国核科技事业的发展,我校决定组织出版《东华理工大学核特色系列教材》,并选定《应用水文地球化学》、《水文地球化学》、《场论》、《场论解题指南》、《核辐射测量原理》、《水文地质学》、《环境水文地质学》、《铀矿石的化学分析》、《同位素水文学导论》和《应用地球物理仪器》等 10 本教材首批出版,今后还将组织撰写更多的特色教材纳入本教材系列。

《东华理工大学核特色系列教材》出版委员会

前 言

场论是工科类勘查技术与工程专业和理科类地球物理学专业的重要基础课,该课程由于理论性强、概念抽象、所需的数学知识较多,给学生学习带来了一定的困难,特别是做习题,往往难以下手。针对这一问题,编写了这本习题集,将作者长期从事场论教学的实践经验和大量解题的熟练技巧总结出来,融注此书。本书试图通过对各种典型习题的分析和求解范例,向学生介绍场论习题的解题思路、方法和技巧,以提高学生的解题能力。

本书是东华理工大学核特色系列教材《场论》(莫撼、邓居智编著,原子能出版社 2006 年 10 月出版)的配套参考书,全书共分 5 章,按教材的顺序安排,内容包括场论的数学基础、引力场、稳定电场、稳定磁场、时变电磁场。全书共选习题 208 道,除包括了教材的全部习题内容外,还有一部分选自国内外优秀教材,具有一定的广度、深度。本书通过对这些题目的解题示例,帮助学生更好地理解场论的基本内容,掌握解题方法与技巧,提高分析问题、解决问题的能力,培养创新思维。

在使用本书时,同学们不要仅仅满足于看懂,对于书中典型题目应当认真演算一遍,并且力争找到不同于本书的解题方法,这样才能对基本概念和方法产生深刻的印象,从而对场论达到融会贯通。

本书由邓居智、莫撼共同编写,全书经莫撼教授修改、定稿后又请刘庆成教授对本书进行了审阅。在编写过程中得到了东华理工大学核特色系列教材出版委员会和江西省“十一五”重点学科“地球探测与信息技术”的大力支持和资助,在此表示衷心感谢。

由于编者水平所限,书中错误和不足之处在所难免,敬请广大读者批评指正。

编 者

2007 年 10 月

目 录

第一章	场论的数学基础	(1)
第二章	引力场	(25)
第三章	稳定电场	(48)
第四章	稳定磁场	(105)
第五章	时变电磁场	(143)
参考文献		(174)

第一章 场论的数学基础

1. 证明 $A = 2i + 5j + 3k$ 与 $B = 4i + 10j + 6k$ 相互平行.

证: A 的方向余弦为: $\cos\alpha = \frac{A_x}{|A|} = \frac{2}{\sqrt{38}}$; $\cos\beta = \frac{A_y}{|A|} = \frac{5}{\sqrt{38}}$; $\cos\gamma = \frac{A_z}{|A|} = \frac{3}{\sqrt{38}}$

B 的方向余弦为: $\cos\alpha' = \frac{B_x}{|B|} = \frac{2}{\sqrt{38}}$; $\cos\beta' = \frac{B_y}{|B|} = \frac{5}{\sqrt{38}}$; $\cos\gamma' = \frac{B_z}{|B|} = \frac{3}{\sqrt{38}}$

可见它们方向完全相同, 即它们是相互平行的.

2. 试求圆柱螺线 $r = a\cos\theta i + a\sin\theta j + b\theta k$ ($-\infty < \theta < \infty$) 在 $\theta = \frac{\pi}{2}$ 时的切线方程.

解: 其切线方程可表示为: $r = r_0 + \frac{\partial r_0}{\partial \theta}$, 当 $\theta = \frac{\pi}{2}$ 时有

$$r_0 = aj + \frac{\pi b}{2}k; \frac{\partial r_0}{\partial \theta} = -ai + bk$$

于是

$$r = -ai + aj + \left(\frac{\pi}{2} + 1\right)bk$$

3. 若一质点沿上述圆柱螺线作匀线速运动, 求运动质点的速度和加速度.

解: 它的速度为 $v = \frac{dr}{dt} = \frac{dr}{d\theta} \frac{d\theta}{ds} \frac{ds}{dt}$ 其中 $\frac{dr}{d\theta} = -a\sin\theta i + a\cos\theta j + bk$;

$$\frac{d\theta}{ds} = \frac{d\theta}{\sqrt{(ds')^2 + (bd\theta)^2}} = \frac{d\theta}{\sqrt{(ad\theta)^2 + (bd\theta)^2}} = \frac{1}{\sqrt{a^2 + b^2}}; \frac{ds}{dt} = v$$

式中 ds' 是 ds 在 xoy 平面上的投影, 于是

$$v = \frac{v(-a\sin\theta i + a\cos\theta j + bk)}{\sqrt{a^2 + b^2}}$$

它的加速度为 $a = \frac{dv}{dt} = \frac{dv}{d\theta} \frac{d\theta}{ds} \frac{ds}{dt} = -\frac{av^2(\cos\theta i + \sin\theta j)}{a^2 + b^2}$

4. 一质点沿曲线 $l = r(\cos\varphi i + \sin\varphi j)$ 运动, 其中 r, φ 都是时间 t 的函数, 求:

(1) 速度 v 在矢径方向及与其垂直方向上的投影 v_r 和 v_φ ;

(2) 加速度 a 在上述两个方向上的投影 a_r 和 a_φ .

解: $v = \frac{dl}{dt} = \frac{dr}{dt}(\cos\varphi i + \sin\varphi j) + r \frac{d\varphi}{dt}(-\sin\varphi i + \cos\varphi j) = \frac{dr}{dt}r_0 + r \frac{d\varphi}{dt}\varphi_0$

因此:

$$v_r = \frac{dr}{dt}; v_\varphi = \frac{d\varphi}{dt}.$$

又:

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2r}{dt^2}(\cos\varphi i + \sin\varphi j) + \frac{dr}{dt} \frac{d\varphi}{dt}(-\sin\varphi i + \cos\varphi j) + (-\sin\varphi i + \cos\varphi j) \frac{dr}{dt} \frac{d\varphi}{dt} + r \frac{d^2\varphi}{dt^2}(-\sin\varphi i + \cos\varphi j) -$$

$$r\left(\frac{d\varphi}{dt}\right)^2(\cos\varphi \mathbf{i} + \sin\varphi \mathbf{j}) = \left[\frac{d^2r}{dt^2} - r\left(\frac{d\varphi}{dt}\right)^2\right]\mathbf{r}_0 + \left[2\frac{dr}{dt}\frac{d\varphi}{dt} + r\frac{d^2\varphi}{dt^2}\right]\boldsymbol{\varphi}_0$$

因此
$$a_r = \frac{d^2r}{dt^2} - r\left(\frac{d\varphi}{dt}\right)^2; a_\varphi = 2\frac{dr}{dt}\frac{d\varphi}{dt} + r\frac{d^2\varphi}{dt^2}$$

式中: $\mathbf{r}_0 = \cos\varphi \mathbf{i} + \sin\varphi \mathbf{j}; \boldsymbol{\varphi}_0 = -\sin\varphi \mathbf{i} + \cos\varphi \mathbf{j}$

5. 已知标量场 $\varphi(m) = \ln r$, 其中 r 是空间点 $m(x, y, z)$ 到固定点 $m_0(x_0, y_0, z_0)$ 之距离, 求通过坐标原点之等值面方程.

解: 由题意知: $r = \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + (z-z_0)^2}$; 于是等值面方程为: $\ln r = c$

而通过坐标原点 $(0, 0, 0)$ 的等值面方程为: $\ln \sqrt{x_0^2 + y_0^2 + z_0^2} = c$

于是
$$\ln \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + (z-z_0)^2} = \ln \sqrt{x_0^2 + y_0^2 + z_0^2}$$

整理得
$$x^2 + y^2 + z^2 - 2(xx_0 + yy_0 + zz_0) = 0$$

6. 若已知标量场在 M 点对任意两个方向的导数值为: $\frac{\partial\varphi}{\partial S_1}$ 及 $\frac{\partial\varphi}{\partial S_2}$, 用作图方法确定该点之梯度值 $\nabla\varphi$.

解: 分别作垂直 $\frac{\partial\varphi}{\partial S_1}$ 和 $\frac{\partial\varphi}{\partial S_2}$ 的两个平面 S_1 和 S_2 . 两平面的相交直线为 PQ (应为无限长直线).

于是 PQ 上任一点 N 至 M 点的距离便为梯度的模 ($|\nabla\varphi|$), 从 M 指向 N 的矢量方向为该梯度之方向. (见图 1.1)

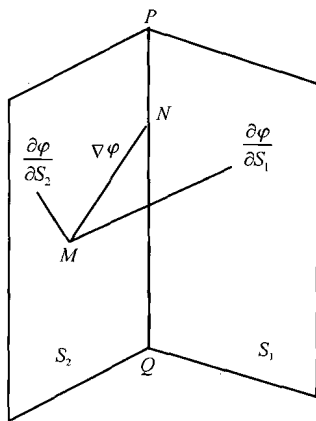


图 1.1

7. 设 $\varphi(M) = 2xy - z^2$, 求 $\varphi(M)$ 从 $M(2, -1, 1)$ 点指向 $N(3, 1, -1)$ 点方向的方向导数, 在 M 点, 沿什么方向的方向导数最大? 有多大?

解: MN 的单位矢量为
$$\mathbf{l}_0 = \frac{(3-2)\mathbf{i} + (1+1)\mathbf{j} + (-1-1)\mathbf{k}}{\sqrt{(3-2)^2 + (1+1)^2 + (-1-1)^2}} = \frac{1}{3}\mathbf{i} + \frac{2}{3}\mathbf{j} - \frac{2}{3}\mathbf{k}$$

M 点的梯度为
$$\nabla\varphi = 2y\mathbf{i} + 2x\mathbf{j} - 2z\mathbf{k} = 2(-\mathbf{i} + 2\mathbf{j} - \mathbf{k})$$

其方向导数为
$$\frac{\partial\varphi}{\partial l} = \nabla\varphi \cdot \mathbf{l}_0 = \frac{2}{3}(-1 + 4 + 2) = \frac{10}{3}$$

$$\text{梯度的单位矢量为 } \mathbf{n}_0 = \frac{\nabla \varphi}{|\nabla \varphi|} = \frac{2(-\mathbf{i} + 2\mathbf{j} - \mathbf{k})}{2\sqrt{6}} = \frac{-\mathbf{i} + 2\mathbf{j} - \mathbf{k}}{\sqrt{6}}$$

沿 $\mathbf{n}_0$ 方向的方向导数最大, $\mathbf{n}_0$ 与三个坐标轴的夹角分别为

$$\alpha = \arccos\left(-\frac{1}{\sqrt{6}}\right) = 114.09^\circ; \beta = \arccos\left(\frac{2}{\sqrt{6}}\right) = 35.26^\circ;$$

$$\gamma = \arccos\left(-\frac{1}{\sqrt{6}}\right) = 114.09^\circ.$$

$$\text{其模为: } |\nabla \varphi| = 2\sqrt{6} = 4.9$$

8. 求下列矢量的散度和旋度.

$$(1) \mathbf{A} = (3x^2y + z)\mathbf{i} + (y^3 - xz^2)\mathbf{j} + 2xyz\mathbf{k};$$

$$(2) \mathbf{A} = \frac{6z - \cos\varphi}{3}\rho_0 + 5z^2\cos^2\varphi\boldsymbol{\varphi}_0 - z\rho\sin^2\varphi\mathbf{z}_0;$$

$$(3) \mathbf{A} = 3r\sin^2\theta\mathbf{r}_0 + 4r^2\sin\theta\cos\varphi\boldsymbol{\theta}_0 + 5r^3\sin\theta\cos^2\varphi\boldsymbol{\varphi}_0.$$

$$\text{解: (1) } \nabla \cdot \mathbf{A} = \frac{\partial}{\partial x}(3x^2y + z) + \frac{\partial}{\partial y}(y^3 - xz^2) + \frac{\partial}{\partial z}(2xyz)$$

$$= 6xy + 3y^2 + 2xy = y(8x + 3y)$$

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{A} &= \left[\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}\right]\mathbf{i} + \left[\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}\right]\mathbf{j} + \left[\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}\right]\mathbf{k} \\ &= 4xz\mathbf{i} + (1 - 2yz)\mathbf{j} - (z^2 + 3x^2)\mathbf{k} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (2) \nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{\partial}{\partial \rho}(\rho A_\rho) + \frac{\partial}{\partial \varphi}(A_\varphi) + \frac{\partial A_z}{\partial z} \\ &= \frac{6z - \cos\varphi - 30z^2\cos\varphi\sin\varphi - 3\rho^2\sin^2\varphi}{3\rho} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{A} &= \left[\frac{\partial A_z}{\partial \varphi} - \frac{\partial A_\varphi}{\partial z}\right]\rho_0 + \left[\frac{\partial A_\rho}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial \rho}\right]\varphi_0 + \frac{1}{\rho}\left[\frac{\partial(\rho A_\varphi)}{\partial \rho} - \frac{\partial A_\rho}{\partial \varphi}\right]\mathbf{z}_0 \\ &= -2z\cos\varphi(\sin\varphi + 5\cos\varphi)\rho_0 + (2 + z\sin^2\varphi)\boldsymbol{\varphi}_0 + \frac{15z^2\cos^2\varphi - \sin\varphi}{3\rho}\mathbf{z}_0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} (3) \nabla \cdot \mathbf{A} &= \frac{\partial(r^2 A_r)}{r^2 \partial r} + \frac{\partial(\sin\theta A_\theta)}{r\sin\theta \partial \theta} + \frac{\partial A_\varphi}{r\sin\theta \partial \varphi} \\ &= 9\sin^2\theta + 8r\cos\theta\cos\varphi - 10r^2\sin\varphi\cos\varphi \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{A} &= \frac{1}{r\sin\theta}\left[\frac{\partial(\sin\theta A_\varphi)}{\partial \theta} - \frac{\partial A_\theta}{\partial \varphi}\right]\mathbf{r}_0 + \frac{1}{r\sin\theta}\left[\frac{\partial A_r}{\partial \varphi} - \frac{\partial(r\sin\theta A_\varphi)}{\partial r}\right]\boldsymbol{\theta}_0 + \\ &\quad \frac{1}{r}\left[\frac{\partial(r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta}\right]\boldsymbol{\varphi}_0 \\ &= 2r(5r\cos\theta\cos^2\varphi + 2\sin\varphi)\mathbf{r}_0 - 20r^2\sin\theta\cos^2\varphi\boldsymbol{\theta}_0 + \\ &\quad 6\sin\theta(2r\cos\varphi - \cos\theta)\boldsymbol{\varphi}_0 \end{aligned}$$

9. 已知 $\mathbf{F} = (axz + x^2)\mathbf{i} + (by + xy^2)\mathbf{j} + (z - z^2 + cxz - 2xyz)\mathbf{k}$, 当 a, b, c 等于什么值时 $\mathbf{F}$ 为无源矢量?

$$\text{解: 令 } \nabla \cdot \mathbf{F} = (az + 2x) + (b + 2xy) + (1 - 2z + cx - 2xy) = 0$$

$$\text{上式整理得 } (2x + cx) + (a - 2)z + (b + 1) = 0$$

$$\text{上式成立的条件显然是 } a = 2; b = -1; c = -2.$$

10. 计算 $\iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{s}$, 其中 S 为 xoy 平面上由 $x=0, x=a, y=0, y=b$ 所围成的矩形平面域, $\mathbf{A} = (x^2 - y^2)\mathbf{i} + 2xy\mathbf{j}$.

解: $\nabla \times \mathbf{A} = \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y} \right) \mathbf{k} = 4y\mathbf{k}$

于是
$$\iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{s} = \iint_S 4y d\mathbf{s} = \int_0^a dx \int_0^b 4y dy = 2ab^2$$

11. 沿上题的矩形回路计算 $\oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}$.

解:
$$\begin{aligned} \oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} &= \oint_L [(x^2 - y^2)\mathbf{i} + 2xy\mathbf{j}] \cdot d\mathbf{l} = \oint_L [(x^2 - y^2)\mathbf{i} + 2xy\mathbf{j}] \cdot (dx\mathbf{i} + dy\mathbf{j}) \\ &= \oint_L (x^2 - y^2)dx + 2xydy = \int_0^a x^2 dx + \int_a^0 (x^2 - b^2)dx + \int_0^b 2ay dy = 2ab^2 \end{aligned}$$

12. 计算 $\oiint_s 3\sin\theta \mathbf{r}_0 \cdot d\mathbf{s}$, 式中, s 是半径为 5, 球心在坐标原点的球面.

解法一: 因为 $d\mathbf{s} = r^2 \sin\theta d\theta d\varphi \mathbf{r}_0$, 所以

$$\oiint_s 3\sin\theta \mathbf{r}_0 \cdot d\mathbf{s} = \oiint_s 3\sin\theta d\mathbf{s} = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi 3r^2 \sin^2\theta d\theta|_{r=5} = 75\pi^2$$

解法二:
$$\begin{aligned} \oiint_s 3\sin\theta \mathbf{r}_0 \cdot d\mathbf{s} &= \iiint_v \nabla \cdot (3\sin\theta \mathbf{r}_0) dv = \iiint_v \frac{\partial(3r^2 \sin\theta)}{r^2 \partial r} dv = \iiint_v \frac{6\sin\theta}{r} dv \\ &= \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \sin^2\theta d\theta \int_0^5 6r dr = 75\pi^2 \end{aligned}$$

13. 计算球坐标系中 $M(6, \frac{2\pi}{3}, \frac{2\pi}{3})$ 点和 $N(4, \frac{\pi}{3}, 0)$ 点的距离.

解: 对于 M 点有 $r_1 = 6, \theta_1 = \frac{2\pi}{3}, \varphi_1 = \frac{2\pi}{3}$; 对于 N 点有 $r_2 = 4, \theta_2 = \frac{\pi}{3}, \varphi_2 = 0$. 当以球心为直角坐标系的原点时, M, N 两点的直角坐标分别为

$$x_1 = r_1 \sin\theta_1 \cos\varphi_1 = 6 \times \frac{\sqrt{3}}{2} \times \left(-\frac{1}{2}\right) = -\frac{3\sqrt{3}}{2};$$

$$y_1 = r_1 \sin\theta_1 \sin\varphi_1 = 6 \times \frac{\sqrt{3}}{2} \times \frac{\sqrt{3}}{2} = \frac{9}{2};$$

$$z_1 = r_1 \cos\theta_1 = 6 \times \left(-\frac{1}{2}\right) = -3;$$

$$x_2 = r_2 \sin\theta_2 \cos\varphi_2 = 4 \times \frac{\sqrt{3}}{2} \times 1 = 2\sqrt{3};$$

$$y_2 = r_2 \sin\theta_2 \sin\varphi_2 = 4 \times \frac{\sqrt{3}}{2} \times 0 = 0;$$

$$z_2 = r_2 \cos\theta_2 = 4 \times \frac{1}{2} = 2$$

于是 M, N 两点的距离为: $L = \sqrt{(x_2 - x_1)^2 + (y_2 - y_1)^2 + (z_2 - z_1)^2} = \sqrt{82} = 9.055$

14. 已知 $\mathbf{A} = x^2\mathbf{i} + (xy)^2\mathbf{j} + 24(xy)^2z^3\mathbf{k}$; 求 $\iiint_v \nabla \cdot \mathbf{A} dv$. 式中 v 为中心在直角坐标原点, 边长为 1 的立方体.

解: $\nabla \cdot \mathbf{A} = 2x + 2x^2y + 72(xy)^2z^2$; 于是

$$\iiint_v \nabla \cdot \mathbf{A} dv = 2 \int_{-0.5}^{0.5} dx \int_{-0.5}^{0.5} dy \int_{-0.5}^{0.5} (x + x^2y + 36x^2y^2z^2) dz = \frac{1}{24}$$

15. 已知 $\mathbf{A} = x\mathbf{i} + x^2\mathbf{j} + y^2z\mathbf{k}$; 求 $\oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l}$. 式中 L 为 oxy 平面上, 角点在坐标原点, 边长为 2 的正方形边界. (见图 1.2)

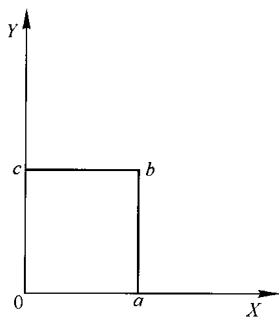


图 1.2

$$\text{解: } \oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \int_0^a A_x dx|_{y=0} + \int_a^b A_y dy|_{x=2} - \int_b^0 A_x dx|_{y=2} - \int_0^a A_y dy|_{x=0} = 8$$

本题的另一种解法是 $\oint_L \mathbf{A} \cdot d\mathbf{l} = \iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{s}$; 其中

$\nabla \times \mathbf{A} = 2yz\mathbf{i} + 2xz\mathbf{k}$; $d\mathbf{s} = dz\mathbf{k}$; 于是

$$\iint_S (\nabla \times \mathbf{A}) \cdot d\mathbf{s} = \iint_S (2yz\mathbf{i} + 2xz\mathbf{k}) \cdot dz\mathbf{k} = \iint_S 2x dx dy = \int_0^2 dy \int_0^2 2x dx = 8$$

16. 已知 $\mathbf{a} = (2x + z^2)\mathbf{i} + z\mathbf{j} + (y + 2xz)\mathbf{k}$, 求它的标势.

解: $\nabla \times \mathbf{a} = (1 - 1)\mathbf{i} + (2z - 2z)\mathbf{j} + (0 - 0)\mathbf{k} = 0$

故 $\mathbf{a}$ 有标势, 设为 u , 令 $\mathbf{a} = \nabla u$, 则

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 2x + z^2 \quad (1)$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = z \quad (2)$$

$$\frac{\partial u}{\partial z} = y + 2xz \quad (3)$$

由 (1) 式有

$$u = x^2 + xz^2 + f(y, z) \quad \langle 4 \rangle$$

$\langle 4 \rangle$ 式对 y 求导, 结合 $\langle 2 \rangle$ 式, 得 $z = \frac{\partial f(y, z)}{\partial y}$

解得: $f(y, z) = yz + f(z)$, 代入 $\langle 4 \rangle$ 式, 于是

$$u = x^2 + xz^2 + yz + f(z) \quad \langle 5 \rangle$$

$\langle 5 \rangle$ 式对 z 求导并结合 $\langle 3 \rangle$ 式得 $y + 2xz = 2xz + y + \frac{\partial f(z)}{\partial z}$

由此得 $f(z) = c$, 于是

$$u = x^2 + xz^2 + yz + c$$

17. 若 $F = \nabla u, \nabla \cdot F = -4\pi\rho$; 证明 $\oint_S F \cdot ds = -4\pi \iiint_\Omega \rho d\Omega$. 式中, S 是域 Ω 的边界曲面.

证: 由高斯公式: $\oint_S a \cdot ds = \iiint_\Omega \nabla \cdot a d\Omega$ 便得

$$\oint_S F \cdot ds = \iiint_\Omega \nabla \cdot F d\Omega = -4\pi \iiint_\Omega \rho d\Omega$$

18. 已知 $F = -a\sin\theta r_0 + b\cos\theta \theta_0 + c\varphi_0$; 求 $S = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (F \times \frac{dF}{d\theta}) d\theta$; 式中 a, b, c 为常数.

解: $\frac{dF}{d\theta} = -(a\cos\theta r_0 + b\sin\theta \theta_0)$; $F \times \frac{dF}{d\theta} = bc\sin\theta r_0 - ac\cos\theta \theta_0 + ab\varphi_0$; 于是

$$S = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (F \times \frac{dF}{d\theta}) d\theta = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (bc\sin\theta r_0 - ac\cos\theta \theta_0 + ab\varphi_0) d\theta = ab\pi\varphi_0$$

19. 设 $r = xi + yj + zk$; 求 $\nabla r, \nabla r^n, \nabla f(r)$; 其中 n 为正整数.

解: 由题意知: $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$; $r^n = (x^2 + y^2 + z^2)^{n/2}$ 于是

$$\nabla r = \frac{xi + yj + zk}{r} = \frac{r}{r} = r_0;$$

$$\nabla(r^n) = nr^{n-2}(xi + yj + zk) = nr^{n-2}r = nr^{n-1}r_0;$$

$$\nabla f(r) = \frac{df(r)}{dr} \nabla r = f'(r)r_0$$

式中 $r_0 = \frac{r}{r}$ 为 r 的单位矢量.

20. 设 $r = xi + yj + zk$; c 为常矢量, 求: (1) $\nabla \times r$; (2) $\nabla \times [f(r)r]$; (3) $\nabla \times [f(r)c]$; (4) $\nabla \cdot [r \times f(r)c]$.

解: (1) $\nabla \times r = (\frac{\partial z}{\partial y} - \frac{\partial y}{\partial z})i + (\frac{\partial x}{\partial z} - \frac{\partial z}{\partial x})j + (\frac{\partial y}{\partial x} - \frac{\partial x}{\partial y})k = 0$;

$$(2) \nabla \times [f(r)r] = f(r) \nabla \times r + \nabla f(r) \times r = f'(r)r_0 \times r = 0;$$

$$(3) \nabla \times [f(r)c] = f(r) \nabla \times c + \nabla f(r) \times c = f'(r)r_0 \times c;$$

$$(4) \nabla \cdot [r \times f(r)c] = (\nabla \times r) \cdot f(r)c = 0. \text{ (由 } a \cdot (b \times c) = (a \times b) \cdot c \text{)}$$

21. 证明: $\oint_L u dl = - \iint_S \nabla u \times ds$; L 为曲面 s 的边界.

证: 引入常矢量 c , 则 $c \cdot \oint_L u dl = \oint_L uc \cdot dl = \iint_S (\nabla \times uc) \cdot ds = \iint_S (\nabla u \times c) \cdot ds$

$$= \mathbf{c} \cdot \iint_S \mathbf{ds} \times \nabla u$$

故得

$$\oint_L u \, dl = \iint_S \mathbf{ds} \times \nabla u = - \iint_S \nabla u \times \mathbf{ds}$$

22. 证明:若仅知矢量 $\mathbf{A}$ 的一个旋度,不可能惟一地确定该矢量.

证:设 $\mathbf{A}$ 的一个旋度为 $\mathbf{B}$, 即 $\mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{A}$ 则令 $\mathbf{A}' = \mathbf{A} + \nabla \varphi$, φ 为任意的标量函数. 于是 $\nabla \times \mathbf{A}' = \nabla \times \mathbf{A} + \nabla \times (\nabla \varphi) = \mathbf{B}$, 可见 $\mathbf{B}$ 与 $\mathbf{A}$ 不是惟一对应的, 故不能仅由 $\mathbf{B}$ 惟一地确定该矢量 $\mathbf{A}$.

23. 已知 $r = \sqrt{x^2 + y^2} \neq 0$, 证明 $\ln r$ 为调和函数.

证:令 $u = \ln r$, 则若 u 为调和函数, 必定满足 $\nabla^2 u = 0$.

$$(1) \text{ 在圆柱坐标系中: } \nabla^2 u = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(r \frac{\partial \ln r}{\partial r} \right) = 0$$

$$(2) \text{ 在直角坐标系中: } \nabla^2 u = \frac{\partial^2 (\ln r)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 (\ln r)}{\partial y^2} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{x}{x^2 + y^2} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{y}{x^2 + y^2} \right) \\ = \frac{1}{x^2 + y^2} - \frac{2x^2}{(x^2 + y^2)^2} + \frac{1}{x^2 + y^2} - \frac{2y^2}{(x^2 + y^2)^2} = 0$$

故 $u = \ln r$ 为调和函数. (本题用圆柱坐标系显然比用直角坐标系简便, 因此合理选择坐标系非常重要).

24. 若 φ 为调和函数, $\mathbf{c}$ 为常矢量, $\mathbf{b} = -\nabla \varphi$, 计算以下各式.

$$(1) \nabla \cdot [\varphi \mathbf{c} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{b}]$$

$$\begin{aligned} \text{解: } \nabla \cdot [\varphi \mathbf{c} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{b}] &= \nabla \cdot (\varphi \mathbf{c}) + \nabla \cdot (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{b} \\ &= \varphi \nabla \cdot \mathbf{c} + \mathbf{c} \cdot \nabla \varphi + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \nabla \cdot \mathbf{b} + \mathbf{b} \cdot \nabla (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \\ &= -\mathbf{c} \cdot \mathbf{b} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) (-\nabla^2 \varphi) + \mathbf{b} \cdot [\mathbf{c} \times (\nabla \times \mathbf{r}) + \mathbf{r} \times (\nabla \times \mathbf{c}) + (\mathbf{c} \cdot \nabla) \mathbf{r} + (\mathbf{r} \cdot \nabla) \mathbf{c}] \\ \text{由于 } \nabla^2 \varphi &= 0; \nabla \times \mathbf{r} = 0; \nabla \times \mathbf{c} = 0; (\mathbf{r} \cdot \nabla) \mathbf{c} = 0; (\mathbf{c} \cdot \nabla) \mathbf{r} = \mathbf{c} \\ \text{所以 } \nabla (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) &= \mathbf{c}, \text{ 于是: } \nabla \cdot [\varphi \mathbf{c} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{b}] = -\mathbf{c} \cdot \mathbf{b} + \mathbf{b} \cdot \mathbf{c} = 0 \end{aligned}$$

$$(2) \nabla \cdot [\varphi \mathbf{b} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{c}]$$

$$\begin{aligned} \text{解: } \nabla \cdot [\varphi \mathbf{b} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{c}] &= \varphi \nabla \cdot \mathbf{b} + \mathbf{b} \cdot \nabla \varphi + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \nabla \cdot \mathbf{c} + \mathbf{c} \cdot \nabla (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \\ &= -\varphi \nabla^2 \varphi - \mathbf{b} \cdot \mathbf{b} + \mathbf{c} \cdot \mathbf{c} = c^2 - b^2 \end{aligned}$$

$$(3) \nabla \times [\varphi \mathbf{c} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{b}]$$

$$\begin{aligned} \text{解: } \nabla \times [\varphi \mathbf{c} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{b}] &= (\varphi \nabla \times \mathbf{c}) + (\nabla \varphi \times \mathbf{c}) + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \nabla \times \mathbf{b} + \nabla (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \times \mathbf{b} \\ &= -\mathbf{b} \times \mathbf{c} + \mathbf{c} \times \mathbf{b} = 2(\mathbf{c} \times \mathbf{b}) \end{aligned}$$

$$(4) \nabla \times [\varphi \mathbf{b} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{c}]$$

$$\begin{aligned} \text{解: } \nabla \times [\varphi \mathbf{b} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \mathbf{c}] &= \varphi \nabla \times \mathbf{b} + \nabla \varphi \times \mathbf{b} + (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \nabla \times \mathbf{c} + \nabla (\mathbf{c} \cdot \mathbf{r}) \times \mathbf{c} \\ &= -\varphi (\nabla \times \nabla \varphi) - (\nabla \varphi \times \nabla \varphi) + (\mathbf{c} \times \mathbf{c}) = 0 \end{aligned}$$

25. 证明以下各式.

$$(1) \iiint_{\Omega} \nabla \varphi \, d\Omega = \oint_S \varphi \, \mathbf{ds}$$

证:引入一常矢量 $\mathbf{c}$, 则

$$\mathbf{c} \cdot \oint_S \varphi \, \mathbf{ds} = \oint_S (\varphi \mathbf{c}) \cdot \mathbf{ds} = \iiint_{\Omega} \nabla \cdot (\varphi \mathbf{c}) \, d\Omega = \mathbf{c} \cdot \iiint_{\Omega} \nabla \varphi \, d\Omega$$

故得

$$\oint_S \varphi ds = \iiint_{\Omega} \nabla \varphi d\Omega$$

$$(2) \iiint_{\Omega} (\nabla \times \mathbf{a}) d\Omega = \oint_S ds \times \mathbf{a}$$

证:引入常矢量 $\mathbf{c}$, 则

$$\begin{aligned} \mathbf{c} \cdot \oint_S ds \times \mathbf{a} &= \oint_S \mathbf{c} \cdot (ds \times \mathbf{a}) = \oint_S (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) \cdot ds = \iiint_{\Omega} \nabla \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) d\Omega \\ &= \iiint_{\Omega} [\mathbf{c} \cdot (\nabla \times \mathbf{a}) - \mathbf{a} \cdot (\nabla \times \mathbf{c})] d\Omega = \mathbf{c} \cdot \iiint_{\Omega} (\nabla \times \mathbf{a}) d\Omega \end{aligned}$$

故得

$$\oint_S ds \times \mathbf{a} = \iiint_{\Omega} (\nabla \times \mathbf{a}) d\Omega$$

$$(3) \iint_S ds \times \nabla \varphi = \oint_L \varphi dl$$

证:引入常矢量 $\mathbf{c}$, 则

$$\begin{aligned} \mathbf{c} \cdot \oint_L \varphi dl &= \oint_L (\varphi \mathbf{c}) \cdot dl = \iint_S \nabla \times (\varphi \mathbf{c}) \cdot ds = \iint_S (\varphi \nabla \times \mathbf{c} + \nabla \varphi \times \mathbf{c}) \cdot ds \\ &= \iint_S (\nabla \varphi \times \mathbf{c}) \cdot ds = \iint_S (ds \times \nabla \varphi) \cdot \mathbf{c} = \mathbf{c} \cdot \iint_S ds \times \nabla \varphi \end{aligned}$$

故得

$$\oint_L \varphi dl = \iint_S ds \times \nabla \varphi$$

$$(4) \iint_S (ds \times \nabla) \times \mathbf{a} = \oint_L dl \times \mathbf{a}$$

证:引入常矢量 $\mathbf{c}$, 并把 ∇ 视为一个矢量, 则

$$\begin{aligned} \mathbf{c} \cdot \oint_L dl \times \mathbf{a} &= \oint_L (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) \cdot dl = \iint_S \nabla \times (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) \cdot ds = \iint_S (ds \times \nabla) \cdot (\mathbf{a} \times \mathbf{c}) \\ &= \iint_S [(\mathbf{a} \times \mathbf{c}) \cdot (ds \times \nabla)] \cdot \mathbf{c} = \mathbf{c} \cdot \iint_S (ds \times \nabla) \times \mathbf{a} \end{aligned}$$

故得

$$\oint_L dl \times \mathbf{a} = \iint_S (ds \times \nabla) \times \mathbf{a}$$

26. 已知 $\mathbf{a} = -r \cos \varphi \mathbf{r}_0 + r \sin \varphi \boldsymbol{\varphi}_0 + z \cos \varphi \mathbf{z}_0$, 证其无源并求其矢势.

$$\begin{aligned} \text{解: } \nabla \cdot \mathbf{a} &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (-r^2 \cos \varphi) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (r \sin \varphi) + \frac{\partial}{\partial z} (z \cos \varphi) \\ &= -2 \cos \varphi + \cos \varphi + \cos \varphi = 0 \end{aligned}$$

故 $\mathbf{a}$ 为无源矢量, 设其矢势为 $\mathbf{A}$, 令 $\mathbf{a} = \nabla \times \mathbf{A}$, 则可建立下列方程组

$$\frac{1}{r} \frac{\partial A_z}{\partial \varphi} - \frac{\partial A_{\varphi}}{\partial z} = -r \cos \varphi \quad \langle 1 \rangle$$

$$\frac{\partial A_r}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial r} = r \sin \varphi \quad \langle 2 \rangle$$

$$\frac{1}{r} \left(\frac{\partial (r A_{\varphi})}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \varphi} \right) = z \cos \varphi \quad \langle 3 \rangle$$

$$\text{令 } A_r = 0, \text{ 则由 } \langle 2 \rangle \text{ 式得 } A_z = -\frac{r^2}{2} \sin \varphi + f(\varphi, z) \quad \langle 4 \rangle$$

又由(3)式得

$$A_\varphi = \frac{rz}{2} \cos \varphi + q(\varphi, z) \quad (5)$$

令 $q(\varphi, z) = 0$, (4) 式对 φ 求导, (5) 式对 z 求导后代入(1)式, 得

$$-\frac{r}{2} \cos \varphi - \frac{r}{2} \cos \varphi + \frac{\partial f(\varphi, z)}{r \partial \varphi} = -r \cos \varphi$$

解得

$$f(\varphi, z) = f(z)$$

令 $f(z) = 0$, 便得

$$\mathbf{A} = \frac{r}{2} (z \cos \varphi \mathbf{r}_0 - r \sin \varphi \boldsymbol{\varphi}_0).$$

$$\begin{aligned} \text{验证: } \nabla \times \mathbf{A} &= \left(-\frac{1}{r} \frac{r^2}{2} \cos \varphi - \frac{r}{2} \cos \varphi \right) \mathbf{r}_0 + r \sin \varphi \boldsymbol{\varphi}_0 + \frac{1}{r} r z \cos \varphi \mathbf{z}_0 \\ &= -r \cos \varphi \mathbf{r}_0 + r \sin \varphi \boldsymbol{\varphi}_0 + z \cos \varphi \mathbf{z}_0 = \mathbf{a} \end{aligned}$$

27. 求下列矢量的标势或矢势.

$$(1) \mathbf{a} = (12xy - yz - 2y)\mathbf{i} + (6x^2 - xz - 2x)\mathbf{j} + (6z - xy)\mathbf{k}$$

$$\text{解: } \nabla \cdot \mathbf{a} = 12y + 6 \neq 0$$

$$\nabla \times \mathbf{a} = (-x + x)\mathbf{i} + (-y + y)\mathbf{j} + (12x - z - 2 - 12x + z + 2)\mathbf{k} = 0$$

可见 $\mathbf{a}$ 无旋, 因此存在标势, 设为 u , 并令 $\nabla u = \mathbf{a}$, 可得以下方程组

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 12xy - yz - 2y \quad (1)$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = 6x^2 - xz - 2x \quad (2)$$

$$\frac{\partial u}{\partial z} = 6z - xy \quad (3)$$

由(1)式解得

$$u = 6x^2y - xyz - 2xy + f(y, z) \quad (4)$$

$$(4) \text{ 式对 } y \text{ 求导代入(2)式得 } 6x^2 - xz - 2x = 6x^2 - xz - 2x + \frac{\partial f(y, z)}{\partial y}$$

解得: $f(y, z) = f(z)$, 代回(4)式, 得

$$u = 6x^2y - xyz - 2xy + f(z) \quad (5)$$

$$(5) \text{ 式对 } z \text{ 求导代入(3)式得 } 6z - xy = -xy + \frac{\partial f(z)}{\partial z}$$

解得

$$f(z) = 3z^2 + C$$

代回(5)式得

$$u = 6x^2y - xyz - 2xy + 3z^2 + C$$

$$(2) \mathbf{a} = -\frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \mathbf{r}_0 + \frac{e^z}{r^2} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) \boldsymbol{\varphi}_0 + \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} \mathbf{z}_0$$

$$\begin{aligned} \text{解: } \nabla \cdot \mathbf{a} &= \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left(-\frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} \right) + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left[\frac{e^z}{r^2} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) \right] + \frac{\partial}{\partial z} \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} \\ &= \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r^3} - \frac{e^z 4 \sin \varphi \cos \varphi}{r^3} + \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} = \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} \left(1 - \frac{3}{r^2} \right) \neq 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{a} &= \left[\frac{e^z}{r^2} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) - \frac{e^z}{r^2} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) \right] \mathbf{r}_0 + \\ &\quad \left[-\frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r^2} + \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \right] \boldsymbol{\varphi}_0 + \\ &\quad \frac{1}{r} \left[-\frac{e^z (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi)}{r^2} + \frac{e^z (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi)}{r^2} \right] \mathbf{z}_0 = 0 \end{aligned}$$

可见 $\mathbf{a}$ 无旋, 存在标势, 设为 u , 令 $\nabla u = \mathbf{a}$, 则有

$$\frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \quad \langle 1 \rangle$$

$$\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \varphi} = \frac{e^z}{r^2} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) \quad \langle 2 \rangle$$

$$\frac{\partial u}{\partial z} = \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} \quad \langle 3 \rangle$$

由 $\langle 1 \rangle$ 式得
$$u = \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} + f(\varphi, z) \quad \langle 4 \rangle$$

$\langle 4 \rangle$ 式对 φ 求导, 代入 $\langle 2 \rangle$ 式得
$$\frac{e^z}{r} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) = \frac{e^z}{r} (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi) + \frac{\partial f(\varphi, z)}{\partial \varphi}$$

解得
$$f(\varphi, z) = f(z)$$

代回 $\langle 4 \rangle$ 式, 得
$$u = \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} + f(z) \quad \langle 5 \rangle$$

$\langle 5 \rangle$ 式对 z 求导, 代入 $\langle 3 \rangle$ 式得
$$\frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} = \frac{e^z \sin \varphi \cos \varphi}{r} + \frac{\partial f(z)}{\partial z}$$

解得
$$f(z) = C$$

于是
$$u = \frac{e^z}{r} (\sin \varphi \cos \varphi) + C$$

(3)
$$\mathbf{a} = -\frac{2 \cos \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \mathbf{r}_0 - \frac{\sin \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \boldsymbol{\theta}_0 + \frac{2 \cot \theta \sin \varphi \cos \varphi}{r^3} \boldsymbol{\varphi}_0$$

解:
$$\nabla \cdot \mathbf{a} = -\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{2 \cos \theta \sin^2 \varphi}{r} \right) - \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{\sin^2 \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \right) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\frac{2 \cot \theta \sin \varphi \cos \varphi}{r^3} \right) = \frac{2 \cos \theta (\cos^2 \varphi - \sin^2 \varphi)}{r^4 \sin^2 \theta} \neq 0$$

$$\begin{aligned} \nabla \times \mathbf{a} &= \left[\frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{2 \cos \theta \sin \varphi \cos \varphi}{r^3} \right) + \frac{\partial}{\partial \varphi} \left(\frac{\sin \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \right) \right] \frac{\mathbf{r}_0}{r \sin \theta} + \\ &\quad \left[\frac{\partial}{\partial \varphi} \left(-\frac{2 \cos \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \right) - \frac{\partial}{\partial r} \left(\frac{2 \cos \theta \sin \varphi \cos \varphi}{r^2} \right) \right] \frac{\boldsymbol{\theta}_0}{r \sin \theta} + \\ &\quad + \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(-\frac{\sin \theta \sin^2 \varphi}{r^2} \right) + \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{2 \cos \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \right) \right] \frac{\boldsymbol{\varphi}_0}{r} = 0 \end{aligned}$$

可见 $\mathbf{a}$ 无旋, 存在标势, 设为 u , 令 $\nabla u = \mathbf{a}$, 则有

$$\frac{\partial u}{\partial r} = -\frac{2 \cos \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \quad \langle 1 \rangle$$

$$\frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \theta} = -\frac{\sin \theta \sin^2 \varphi}{r^3} \quad \langle 2 \rangle$$

$$\frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial u}{\partial \varphi} = \frac{2 \cot \theta \sin \varphi \cos \varphi}{r^3} \quad \langle 3 \rangle$$

由 $\langle 1 \rangle$ 式有
$$u = \frac{\cos \theta \sin^2 \varphi}{r^2} + f(\theta, \varphi) \quad \langle 4 \rangle$$

$\langle 4 \rangle$ 式对 θ 求导, 代入 $\langle 2 \rangle$ 式, 得
$$-\frac{\sin \theta \sin^2 \varphi}{r^2} = -\frac{\sin \theta \sin^2 \varphi}{r^2} + \frac{\partial f(\theta, \varphi)}{\partial \theta}$$

解得: $f(\theta, \varphi) = f(\varphi)$, 代回 $\langle 4 \rangle$ 式, 得