GAN Hong, LI Xiongyao, WEI Guangfei. Electric fields distribution of Zhinyu Crater in Chang'E-4 landing area (in Chinese). Chin. J. Space Sci., 2020, 40(2):250-263. DOI:10.11728/cjss2020.02.250

嫦娥四号着陆区织女陨坑电场环境数值模拟^{*}

甘红^{1,2} 李雄耀^{3,4} 魏广飞^{3,4}

1(贵州理工学院分析测试中心 贵阳 550003)
2(澳门科技大学月球与行星科学国家重点实验室 澳门 999078)
3(中国科学院地球化学研究所月球与行星科学研究中心 贵阳 550081)
4(中国科学院比较行星学卓越创新中心 合肥 230026)

摘要 由于太阳紫外、X 射线和太阳风粒子作用,近月表形成尘埃等离子体环境,而月表陨坑地形使得这种尘埃 等离子体环境更为复杂.本文以位于嫦娥四号着陆区的织女陨坑为研究对象,基于高程数据构造了该陨坑的三维模型.根据太阳-月球关系和陨坑地理坐标信息,计算了陨坑白天任意时刻的有效太阳辐照度分布,探讨了不同时刻陨 坑内外的光照面积占比,得到陨坑随地方时而发生的遮蔽效应特征.同时,基于月表充电方程计算了织女陨坑在不 同地方时条件下的平衡表面电势、德拜鞘高度和电场强度分布,发现陨坑自身遮蔽效应对坑内电场环境影响十分 明显.以坑底中心为例,讨论了地方时和纬度对类织女陨坑的平衡表面电势、德拜鞘高度及电场强度的影响,结果 表明三者变化特征均以正午时刻及赤道为界呈对称分布,越接近 12:00 LT 或者越接近赤道,坑底中心的平衡表面 电势和电场强度越高,德拜鞘高度越低.

关键词 月球, 嫦娥四号, 织女陨坑, 电场, 数值模拟 中图分类号 P184

Electric Fields Distribution of Zhinyu Crater in Chang'E-4 Landing Area

GAN Hong^{1,2} LI Xiongyao^{3,4} WEI Guangfei^{3,4}

1(Analyzing and Testing Center, Guizhou Institute of Technology, Guiyang 550003)

2(State Key Laboratory of Lunar and Planetary Sciences, Macau University of Science and Technology, Macau 999078)

3(Center for Lunar and Planetary Sciences, Institute of Geochemistry, Chinese Academy of Sciences, Guiyang 550081)

4(Center for Excellence in Comparative Planetology, Chinese Academy of Sciences, Hefei 230026)

Abstract Solar radiation and solar wind create a complex dust-plasma environment in lunar crater. Based on the elevation data obtained from the Lunar Orbiter Laser Altimeter (LOLA) onboard Lunar

 ^{*} 国家自然科学基金项目 (41572037, 41803052, 41903058), 月球与行星科学国家重点实验室 (澳门科技大学) 开放课题项目 (119/2017/A3), 贵州省科技计划项目 ([2019]2830) 和贵州理工学院高层次人才科研启动经费项目 (XJGC20181290) 共同资助 2018-12-18 收到原稿, 2020-01-14 收到修定稿 E-mail: ganhong06@gmail.com

Reconnaissance Orbiter (LRO), we constructed a three-dimensional model of Zhinyu crater which located in the Chang'E-4 landing area, and then calculated the effective solar irradiance and the percentage of illuminated area at different local time in the lunar daytime. The results show that the crater self-shading effect plays an important role in crater illumination conditions, and the percentage of illuminated area reaches 100% only during 10:30 LT-13:30 LT. In addition, we calculated the distributions of equilibrium surface potential, Debye length and electric field at different local time, which were found to be highly dependent on the crater self-shading effect. Finally, we discussed the relationship of equilibrium surface potential, Debye length and electric field at the bottom of Zhinyu-like crater with local time and latitude. The results show that the distributions of equilibrium surface potential, Debye length and electric field at lunar equator. These values almost remain unchanged on the shadow areas and change slightly on the sunlit areas, but change dramatically at the dead zone.

Key words Moon, Chang'E-4, Zhinyu crater, Electric fields, Numerical simulation

0 引言

1968 年美国勘探者 7 号在月球日落后一小时的 西方地平线上拍摄到月球辉光^[1].随着此次辉光的 发现, Rennilson 等^[2]对勘探者早期拍摄的图像进行 了重新分析, 识别出勘探者 1, 5, 6 号中拍摄的辉光, 这种辉光由悬浮的带电尘埃散射太阳光而形成.随后 的阿波罗系列任务^[3,4]、月球车 2 号^[5]、克莱门汀^[6] 探测器等进一步证实了辉光现象的存在.

月尘带电和月球全球性静电场是尘埃悬浮运动 以及产生月球地平辉光的主要因素,尘埃可从月表迁 移至几千米高空^[7].月球没有大气层和全球性磁场, 太阳辐射、太阳风等离子体可以直接到达月表,并 与月表物质相互作用使之带电.由于这些物质电导 率极低,在月表超高真空环境下基本不导电,因此其 一旦带上电荷可以长时间保存而不发生转移^[8].带 电的月表物质吸引大量等离子体在近月表汇集,形 成全球性的静电场.这些带电物质特别是粒径小于 100μm 的月尘在静电场中迁移运动^[9],最终形成月 面复杂的尘埃等离子体环境^[10].

根据阿波罗登月探测报告,带电月尘容易附着 并污染光学镜头,导致运动机械机构卡死,引起太 阳能电池阵失效,热控系统以及密封机构发生故障 等^[11-13],甚至对航天员健康造成威胁^[14].中国月 球车—玉兔号出现的机构控制异常,推测可能是月球 车受到月尘的影响,例如尘埃进入某些关键部件如轴 承、齿轮等密封机械结构而产生磨损,也可能是月尘 覆盖在月球车表面影响散热,进而烧毁机构控制模块 或信号传递模块造成控制失效^[15].总之,运动尘埃 是月面探测和月面作业的重大安全隐患,是未来月球 探测需考虑的关键因素之一^[16].

2005年美国科罗拉多大学成功研制等离子鞘实 验装置^[17],用于研究真空环境下尘埃因光电发射^[18] 或二次电子发射带电^[19],以及尘埃在等离子体环境 中的迁移特性.研究结果证实带电尘埃在等离子体环 境中可以发生水平和垂向迁移^[19-21],同时给出了运 动尘埃颗粒的粒径、速度、带电量分布特征^[22].2016 年中国科学院地球化学研究所搭建了月球尘埃环境 模拟研究平台,对尘埃带电迁移过程进行模拟,研究 电子束轰击和/或紫外光照射下尘埃的运动速度以及 运动尘埃的粒径分布特征.受实验条件等限制,实验 模拟不能有效模拟大尺度 (几千米甚至几十千米)的 月表尘埃运动.

受太阳风和太阳紫外辐射作用的影响, 月表形成 了复杂的等离子体环境, 广泛分布的陨坑使得太阳 风和紫外辐射通量分布极不均匀. 随着纬度和地方 时的变化, 陨坑内电场环境更加复杂多变. 从全球 尺度来看, 随着月表昼夜变化, 在晨昏线附近会产生 极强的电场, 且微小的太阳高度角变化会引起显著的 尘埃浮扬^[23], 这直接导致尘埃向撞击坑和阴影区迁 移^[24,25].

在早期理论模型中,通常弱化地形的影响,仅考虑全球尺度的电场分布及其对尘埃运动的影响,主要 分为月球白天和夜晚的垂向迁移及晨昏线处的水平 迁移^[23,25,26]. 但是, 地形遮蔽效应会改变局部等离 子体环境^[27,28], 数值模拟结果表明晨昏线区域细微 的表面带电差异会引起大规模尘埃迁移^[25]. 因此, 地形地貌以及光照条件对月表等离子体环境的影响 是一个亟待解决的重要问题, 也是行星科学界关注的 焦点问题之一. 这对分析复杂地形条件下尘埃的动 力学特征以及未来月面探测中尘埃天气的预警具有 重要作用.

关于陨坑对表面等离子鞘层形成及带电尘埃运 动规律的影响已开展了大量研究. 2005 年 Cowell 等^[9] 通过构造陨坑深径比为 0.25 的简单陨坑, 模拟 了 Eros 小行星表面赤道地区坑内带电尘埃颗粒的运 动特征. Hughes 等^[29] 进一步建立 Eros 小行星表面 陨坑的几何光照模型,模拟尘埃的静电迁移和尘埃池 的形成. 2011 年 Likhanskii 等 ^[30] 采用三维离子群 (3-D Particle In Cell) 模型模拟简单陨坑表面在 不同太阳入射角下等离子体鞘的分布特征. Poppe 等 ^[31,32] 建立了 PIC 数值模拟程序, 对月球表面鞘 层进行模拟. 通过构造一个位于赤道地区直径 7m、 深 1m 的简单陨坑, 采用 3-D PIC 方法模拟不同太 阳天顶角条件下的尘埃等离子体环境,结果表明陨坑 内形成了复杂的水平和垂向电场分布^[27]. Piquette 等^[28] 拓展了 Poppe 等的工作, 在简单陨坑坑缘靠 近日出方向增加一个 1 m³ 立方体遮挡物, 研究不同 太阳天顶角条件下不对称地形 (复杂陨坑) 的等离子 环境,发现较小粒径的月尘更易迁移至阴影区.但是, 已有研究主要针对赤道地区的陨坑,且仅考虑了太阳 高度角的影响,而数值模拟又局限于米级撞击坑,针 对地方时和纬度对千米级月面陨坑电场环境影响的 研究较为缺乏. 在不同纬度和时刻条件下, 陨坑周围 等离子体环境及月面电场分布特征受地形遮蔽影响, 变得更加复杂.

本文以位于嫦娥四号着陆区的织女陨坑为研究 对象,利用高程数据获取陨坑的形貌特征并采用数学 方法构建三维陨坑模型.根据太阳-月球位置关系以 及陨坑地理坐标,计算该陨坑在白天任意时刻的有效 太阳辐照度,研究不同时刻陨坑内外光照面积占比和 陨坑自身遮蔽效应特征.基于空间等离子体理论,分 析不同时刻织女陨坑的平衡表面电势 (φ_s),德拜鞘高 度 (λ_D)和电场强度 (*E*_s)分布,探讨地方时和纬度对 类织女陨坑坑底中心 φ_s, λ_D 和 *E*_s 的影响.

1 数值模拟

1.1 简单陨坑及光照模型

月表典型的地形地貌特征是广泛分布的撞击坑, 如图 1(a) 所示. 从直径几百千米的撞击盆地至米级 陨坑, 其形态包括多环盆地、带中央峰的陨坑和碗形 的简单陨坑等. 研究表明, 直径小于 15 km 的陨坑多 以简单陨坑为主^[33]. 即使在地形相对平缓的嫦娥四 号、五号 (预) 着陆区, 仍然分布着大量直径几十米 至几千米的陨坑, 如图 1(b) 所示.

从数值模拟角度看, 形态结构简单的碗形陨坑易 于通过函数进行三维构建. 一般通过截取球面的部 分曲面, 由曲面向周围延伸平面来进行模拟. 陨坑形 态特征通常由坑深与坑径比值表示, 即深径比 (Δ). 研究表明, 月球上直径小于 15 km 的简单陨坑中, 深 径比满足 1/6 < Δ < 1/5 的陨坑均可用截取的球面 来近似 ^[33,34]. 陨坑的地形或高程 (z) 分布可由水平 向的笛卡儿坐标 (x, y) 表示为 ^[35]

$$z = R - h - \sqrt{R^2 - x^2 - y^2}.$$
 (1)

其中, *R* = (*r*² + *h*²)/(2*h*) 为与月表相交的大球半径, *h* 为陨坑深度, *r* 为陨坑半径 (见图 2).

由式 (1) 可知, 当确定陨坑直径 (2r) 和深度后 可建立 xy 水平方向和 z 垂直方向的陨坑曲面坐标, 即构建简单陨坑的三维地形. 这里对位于嫦娥四号着 陆区中央附近的织女陨坑 (176.15°E, 45.34°S) 建立 三维模型并分析其表面电场环境. 该陨坑所在位置 见图 1 中蓝色方框标记处.

图 3(a) 为织女陨坑光学影像,可以看出坑形呈 典型碗状. 坑壁和坑缘周围较为光滑,在坑缘周围有 显著的岩块分布. 相比陨坑规模,岩块对地形的影响 可以忽略. 图 3(b) 为织女陨坑高程分布,从图 3(b) 中 可以看出,织女陨坑周围地形较为平坦,没有大的地 形起伏,不过坑缘略高于周边区域,如图 3(c) 剖面高 程图所示. 坑缘到坑底呈现平滑过渡,没有地形突变. 因此,从形貌角度而言,采用截取球面曲面的方法模 拟织女陨坑是可行的. 利用经过陨坑中心的剖面 (见 图 3c),可以进一步确定织女陨坑的直径约 3.7 km,深 度图约 0.7 km. $\Delta = 0.7/3.7 \approx 0.189$,介于 1/6 与 1/5 之间. 图 4 给出了基于 $\Delta = 0.189$ 的织女陨坑三维 模型.

红等: 嫦娥四号着陆区织女陨坑电场环境数值模拟



图 1 月球高程图 (a) 和嫦娥四号、五号 (預) 着陆区光学影像 (b). 数字高程图基于 LOLA 数据绘制 *, 光学影像来自 LROC 广角相机数据 **

Fig. 1 Lunar elevation (a) and optical images of Chang'E-4/5 (candidate) landing areas (b). The elevation map is created from LOLA data*, and the optical images are obtained by LROC WAC (Lunar Reconnaissance Orbiter Camera Wide Angle Camera)**

月球水平表面任一位置的太阳高度角 (β) 可用 纬度 (λ)、太阳赤纬 (δ)、时角 (h_a) 表示为 ^[36]

> $\sin\beta = \cos\lambda\cos\delta\cos h_{\rm a} + \sin\lambda\sin\delta.$ (2)

当 sin β < 0 时, 太阳位于地平线以下. 对于地形 起伏的月球表面, 需进一步考虑斜坡面上的局部太阳 高度角 (θ). 为方便计算陨坑内不同斜坡位置的太阳 高度角,这里进一步将陨坑模型三角网格化,即以连 续的三角网格来模拟陨坑的地形变化 [29]. 任意三角 网格平面的太阳高度角可表示为 [36]

> $\sin\theta = \cos\alpha\sin\beta - \sin\alpha\cos\beta\cos(\Delta\alpha).$ (3)

其中, Δα 为太阳方位角 (α) 与地形坡度的差值. $3 \sin \theta < 0$ 时,假设太阳位于以该局部坡面延伸的



图 2 简单陨坑模型构建. 蓝色圆弧表示陨坑边缘, 灰色 区域表示月球表面, 二者位于同一平面

Fig. 2 Schematic of simple crater construction. The blue circle denotes crater rim and the gray area denotes lunar surface. Both of them are located in the identical plane

^{*}http://oderest.rsl.wustl.edu/GDSWeb/GDSLOLARDR.html





Fig. 3 Optical image (a), elevation (b) and elevation profile (c) of Zhinyu crater (176.15°E, 45.34°S). The elevation profile in (c) is marked by blue line in (a)

无限平面以下,即坡面存在自身遮蔽效应.

假设太阳为点光源且入射到月表的太阳光为平 行光,由式 (2)和式 (3)可知, 陨坑的太阳辐射环境 主要取决于纬度和地方时 (即时角 h_a)的影响.对于 位置确定的织女陨坑,地方时是影响其热辐射环境的 主要因素,如图 5 所示. 陨坑边缘水平区域太阳辐照 度分布均匀,随时间表现出一致的变化. 而陨坑内太 阳辐照度分布表现出较大的差异, 越接近黎明/傍晚 时刻 (见图 5a, e), 陨坑的遮蔽效应越明显. 随时间变 化, 坑内光照区与阴影区的面积及位置均发生变化,



图 4 无量纲的织女陨坑 (176.15°E, 45.34°S) 三维模型 Fig. 4 Dimensionless three-dimensional model of Zhinyu crater (176.15°E, 45.34°S)

如图 5(b) (d) 所示. 正午时刻 (见图 5c) 太阳光照区 面积达到最大,即陨坑接受的太阳辐射最多.

为进一步量化陨坑自身遮蔽效应,图 6 给出织 女陨坑不同时刻的光照面积占比,即陨坑 (含陨坑边 缘水平区域)的光照面积占总面积的比值. 当光照 面积占比达到 100% 时,研究区内无自身遮蔽效应. 由图 6 可知,在 10:30 LT-13:30 LT, 陨坑的光照面 积占比达到 100%,即仅有近正午 3h 时间内陨坑不 存在自身遮蔽效应,其他时间段 (06:00 LT-10:30 LT 和 13:30 LT-18:00 LT) 均存在不同程度自身遮蔽效 应. 相应地,图 5(a)~(e)的光照面积占比分别约为 80.9%,99.5%,100%,95.7%,80.9%.由图 5 和图 6 可 以看出,中纬度地区陨坑坑壁能接受长时间持续光照 的区域非常有限,整个陨坑不存在自身遮蔽效应的时 间也十分有限,且坑内光照区域和阴影区域随时间交 替变化.

1.2 月面充电

月球白天时,月表物质受太阳紫外、X 射线照射 以及太阳风粒子不断轰击而带电,在月面及近月表等 离子体环境中形成全球性静电场. 忽略太阳风粒子 的反射、散射及月表物质的溅射、二次电子发射等, 月面充电电流主要来自于光电子电流 (J_p)和等离子 体电子电流 (J_e)、离子电流 (J_i). 等离子体离子电流 包括太阳风质子和正离子产生的电流,相对于太阳风 质子产生的电流,正离子电流可忽略,即 J_i 为太阳风 质子电流. 当静电势达到稳定时,月面充电电流达到 平衡,即 $dQ/dt = J_p + J_e + J_i = 0$. 对于月表白天光 照区,太阳紫外、X 射线等照射月表物质,激发光电



图 5 织女陨坑 (176.15°E, 45.34°S) 在不同时刻的太阳辐照度分布. 太阳常数取值为 1366 W·m⁻², 当 $I_{\text{eff}} = 0$ 时表示该位置完全被遮蔽

Fig. 5 Distribution of solar irradiance at different local time for Zhinyu crater (176.15°E, 45.34°S). The solar constant is 1366 W·m⁻², and it is self-shaded as $I_{\text{eff}} = 0$





子产生的光电子电流占主导, $J_p \gg J_e \gg J_i$, 月面带 正电, 忽略 J_i , 则 $J_p + J_e = 0$; 对于月球夜晚, 没有光 电子电流, 月面带负电, 则 $J_e + J_i = 0$. 在此假设月 壤为理想的绝缘体物质,相邻颗粒间无电荷转移,即 月面无电流发生.

当月面带正电时, 近月表形成德拜鞘 (光照区德 拜鞘也称光电鞘), 静电势通常为几伏至十几伏, 鞘层 高度为米级^[37]; 当月面带负电时, 近月表也形成德 拜鞘, 静电势从零到负一百伏. 月球夜晚, 由于尾迹 效应, 大量电子在月球背光面汇集, 极端天气条件下, 静电势甚至可达 -4.5 kV^[38], 但这里对极端天气不 做讨论. 随着时间推移, 月面光照区和明暗区发生变 化, 其带电特征也随之改变, 且月面的充电速度取决 于太阳紫外辐射、等离子体通量、电子/光电子速度 和温度等, 这里仅研究充电电流达到平衡状态时月面 的电场环境特征.

根据 Stubbs 等 ^[26] 的分析模型, 月球白天光照 区充电电流平衡满足 $J_p + J_e = 0$, 当月表电势 $\phi_0 > 0$ 时, 光电子电流密度为

$$J_{\rm p} = -e n_{\rm p0} \left(\frac{k_{\rm B} T_{\rm p}}{2\pi m_{\rm e}} \right)^{1/2} \exp\left(-\frac{|e\phi_0|}{k_{\rm B} T_{\rm p}} \right).$$
(4)

式中: $k_{\rm B} = 1.38 \times 10^{-23}$ 为 Boltzmann 常数; e 和 $m_{\rm e}$

分别为元电荷 (1.6×10^{-19} C) 和电子质量 (9.11×10^{-31} kg); $T_{\rm p}$ 为光电子温度; ϕ_0 为月面电势, 即距月表高 度为 0 时的静电势, 当充电平衡时, $\phi_0 \approx \phi_{\rm s}$; $n_{\rm p0}$ 为 月表的光电子浓度, 与太阳的入射角度有关, 可表示 为

$$n_{\rm p0} = -\left(\frac{2\pi m_{\rm e}}{k_{\rm B}T_{\rm p}}\right)^{1/2} \frac{J_{\rm p0}\cos\chi}{eD^2},\tag{5}$$

其中, J_{p0} 为月表太阳垂直入射点的光电子电流密度, χ 为太阳天顶角, D 为日月之间的距离 (单位 AU), 此 处取 1. 此时, 电子受月面电场吸引, 满足 $q\phi_0 \leq 0$, 则等离子体电子电流密度为

$$J_Q = -qn_0 \left(\frac{k_{\rm B}T_Q}{2\pi m_Q}\right)^{1/2}.$$
 (6)

其中: n_0 为无穷远处 (即德拜鞘外) 的等离子体浓度; q 为粒子电荷, 粒子为电子时 q = -e, 粒子为离子 (本 文指质子) 时 q = e; J_Q , T_Q 和 m_Q 分别代表粒子的 电流密度、温度和质量, 粒子为电子时 Q = e, 粒子 为离子时 Q = i. 此处粒子为电子, 则 Q = e, q = -e. 当 $\phi_0 > 0$ 时, $\phi_s > 0$, 平衡表面电势 ϕ_s 可表示

为

$$\phi_{\rm s} = -\frac{k_{\rm B}T_{\rm p}}{e} \ln\Big(-\frac{en_0}{J_{\rm p0}\cos\chi}\sqrt{\frac{k_{\rm B}T_{\rm e}}{2\pi m_{\rm e}}}\Big).$$
(7)

其中, Te 为等离子体电子温度.

对于月球白天光照区, 当月表电势 $\phi_0 \leq 0$ 时, $\phi_s \leq 0$. 如靠近晨昏线附近处, 其光电子电流密度为

$$J_{\rm p} = -e n_{\rm p0} \left(\frac{k_{\rm B} T_{\rm p}}{2\pi m_{\rm e}}\right)^{1/2}.$$
 (8)

此时, 电子受月面电场排斥, 满足 $q\phi_0 > 0$, 则等离子 体电子电流密度为

$$J_Q = -qn_0 \left(\frac{k_{\rm B}T_Q}{2\pi m_Q}\right)^{1/2} \exp\left(-\frac{|q\phi_0|}{k_{\rm B}T_Q}\right). \tag{9}$$

此处, 粒子为电子, 则 Q = e, q = -e. 由以上公式可 得 ϕ_s 为

$$\phi_{\rm s} = \frac{k_{\rm B}T_{\rm e}}{e} \ln\Big(-\frac{J_{\rm p0}\cos\chi}{en_0}\sqrt{\frac{2\pi m_{\rm e}}{k_{\rm B}T_{\rm e}}}\Big). \tag{10}$$

对于月球夜晚, 靠近晨昏线附近处 (不考虑尾迹 效应) 无光电子电流, 月表电势 $\phi_0 \leq 0$, 其充电电流 平衡满足 $J_e + J_i = 0$. 对于离子, Q = i, q = e, 满 足 $q\phi_0 \leq 0$, 根据式 (6) 可得等离子体离子电流密度; 对于电子, Q = e, q = -e, 满足 $q\phi_0 > 0$, 根据式 (9) 可得到等离子体电子电流密度. 平衡表面电势为

$$\phi_{\rm s} = \frac{k_{\rm B}T_{\rm e}}{e} \ln\left(\sqrt{\frac{m_{\rm e}T_{\rm i}}{m_{\rm i}T_{\rm e}}}\right). \tag{11}$$

其中, m_i 和 T_i 分别为离子质量 (1.67×10⁻²⁷ kg, 假 设全部为质子) 和等离子体离子温度.

2006 年 Stubbs 等 ^[39] 提出, 在晨昏线附近靠近 光照区一侧存在一个 $\phi_s = 0$ 的转换区域, 称为盲区, 该位置处 $J_p + J_e = 0$. 根据 Stubbs 等 ^[26] 的研究, 该位置的太阳天顶角为

$$\chi_{\rm DZ} = \cos^{-1} \left[-\frac{e n_0}{J_{\rm p0}} \left(\frac{k_{\rm B} T_{\rm e}}{2 \pi m_{\rm e}} \right)^{1/2} \right].$$
(12)

盲区两侧, 月面带电属性和德拜鞘高度存在显著 差异. 盲区至晨昏线范围内月面带负电, 德拜鞘高度 为几米至几十米; 反之, 盲区至光照区一侧带正电, 德 拜鞘高度约为 1 m. 德拜鞘的高度指示了平衡表面电 势对周围等离子体环境的影响范围. 带正电的月面受 光电子和等离子体电子、离子共同作用屏蔽; 带负电 的月面受等离子体电子、离子异蔽. 由于电子的质量 更小, 热运动速度更快, 因此在德拜长度的近似计算 中认为离子是不动的, 仅构成密度均匀的正电背景, 主要通过电子的吸引或排斥达到静电平衡. 则德拜 鞘高度可表示为^[26]

$$\begin{cases} \lambda_{\rm D} = \left\{ \frac{\varepsilon_0 k_{\rm B} T_{\rm p}}{e^2 [n_{\rm p0} + n_0 (T_{\rm p}/T_{\rm e})]} \right\}^{1/2}, & \phi_{\rm s} > 0; \\ \\ \lambda_{\rm D} = \left(\frac{\varepsilon_0 k_{\rm B} T_{\rm e}}{n_0 e^2} \right)^{1/2}, & \phi_{\rm s} < 0. \end{cases}$$
(13)

式中, $\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} \, \text{F·m}^{-1}$ 为真空介电常数. 假 设平衡表面电势从月面到德拜鞘边界为单调递减,则 根据式 (7)、(11) 和 (13),可计算月表电场强度 $E_s = \phi_s / \lambda_D$.

由于陨坑地形的影响,月球白天形成局域光照区和阴影区,光照区与阴影区之间的过渡区存在盲区和 类似晨昏线的明暗交界. 织女陨坑直径约 3.7 km, 深 度约 0.7 km,过陨坑中心的坑面弧长 L 约 4.04 km. 光照区和晨昏线附近的德拜长度通常在 10 m 以下, 满足 $\lambda_D \ll h < L$.因此,可将局部陨坑表面视为 无限平面,同时忽略地形遮蔽产生的阴影区尾迹效 应,根据 Stubbs 等的分析模型,对于陨坑光照区,忽 略 J_i ,充电电流平衡满足 $J_p + J_e = 0$,同月球白天光 照区;对于陨坑阴影区,没有光电子电流,电子由于热 运动在阴影区大量汇集,最终电子电流和离子电流达 到充电电流平衡, 满足 $J_e + J_i = 0$, 同月球夜晚近晨 昏线处.

近月表的空间等离子体环境随太阳活动周期变 化. 太阳风分为快慢两种, 慢太阳风是持续不断外流 的日冕等离子体, 速度较小, 到达地月系统附近时速 度一般在 450 m·s⁻¹ 左右. 这里选取月面最典型的慢 太阳风环境, 研究月球白天陨坑表面的充电过程和电 场环境特征, 计算中涉及的参数取值见表 1^[26].

2 模拟结果与讨论

对于光滑月球表面,赤道地区接受最强的太阳 辐射和最大的等离子体通量.但特殊的陨坑地形使 坑内不同位置接受的太阳辐射和等离子通量表现出 极大的差异.图7给出织女陨坑白天不同时刻的电 势分布.与太阳辐照度的分布相似,坑内电势分布 不均匀且随时间不断变化;陨坑边缘平面区域的电 势表现为均匀分布,且随时间变化极小.具体来看, 在接近黎明 (07:00 LT,图7a)或黄昏 (17:00 LT,图 7e)时刻,陨坑的遮蔽效应最为明显.两个时刻平 衡表面电势均在 -47.34~1.92V 范围内, 但仅有能 够接收太阳辐照的坡面以带正电势为主, 并且在正 对太阳的坡面边缘处电势达到最大值. 在 10:00 LT (图 7b)和 15:00 LT (图 7d)时刻, 陨坑的遮蔽效应 相对减小, 正电势分布区域更广, 平衡表面电势范 围分别为 -47.34~2.27 V (图 7b)和 -47.34~2.22 V (图 7d).正午时刻 (12:00 LT,图 7c), 平衡表面电势 范围为 -10.9~2.30 V, 无陨坑自身遮蔽效应, 且坑内 外的电势差也达到最小. 从图 7(c)还可以看出纬度

表 1 模拟计算中的参数、符号及取值

Table 1Major parameters with their symbolsand values in the simulating calculation

参数	取值
等离子体电子温度 Te/K	1.4×10^{5}
等离子体离子温度 Ti/K	1.0×10^{5}
光电子温度 T _P /K	1.7×10^{4}
鞘外等离子体浓度 n_0/cm^{-3}	10.0
太阳直射点光电子电流密度 $J_{p0}/(\mu A \cdot m^{-2})$	-4.5



图 7 不同地方时条件下织女陨坑 (176.15°E, 45.34°S) 的电势分布 Fig. 7 Potential distribution of Zhinyu crater (176.15°E, 45.34°S) at different local time

效应对陨坑电势的影响,即使在正午时刻陨坑内仍然 存在零电势区域.

总体而言,受地方时和陨坑地形的影响,陨坑内 光照区和陨坑边缘水平区域的月面以带正电为主,且 电势的变化范围较小.正午时刻平衡表面电势达最 大值 (2.30 V),而且越接近正午时刻陨坑内正电势分 布区域越大,整体平均电势也越大. 陨坑内阴影区 主要受太阳风电子和离子影响,尽管阴影区面积随 时间变化,但在确定的等离子环境条件下,阴影区平 衡电势不随时间变化,且区域内电势分布均一,均 为-47.34 V.但是,本模型忽略了地形因素产生的尾 迹效应.在阴影区,除了等离子体电子和离子的热运 动,还有坑面对太阳辐射、等离子体粒子、光电子、 二次电子等的反射、散射以及磁场导致的粒子回旋 运动等,使其部分进入阴影区,对阴影区平衡表面电 势产生一定影响.因此,阴影区的平衡表面电势并非 均一分布,与理论值存在偏差,有待进一步讨论.

此外,光照区与阴影区随时间交替变化,盲区位 置也随之发生移动,在光电子电流和/或太阳风电子 电流的作用下,平衡表面电势发生转变,电势差可 达 50V 左右.若邻近区域存在正负电势转变或较大 电势差,将导致电场发生畸变,即可能产生水平方向 电场. 由图 7 可知,对于陨坑表面,由于地形遮蔽效 应影响,最大电势差发生在明暗边界附近. 陨坑自身 遮蔽效应产生的明暗边界分为两种:一是陨坑内部光 照区--盲区--阴影区的过渡型明暗边界,二是陨坑边缘 光照区--阴影区的突变型明暗边界. 对于过渡型明暗 边界,在盲区两侧存在月面正负电势转变,而在明暗 边界处电势发生突变,即其两侧存在较大电势差. 对 于突变型明暗边界,月面正负电势转变发生在陨坑边 缘,且两侧存在较大电势差. 这种正负电势转变或电 势突变区域可能存在一定的局域水平电场.

由式 (13) 可知, 盲区两侧的德拜鞘高度存在显 著差异, 在光照区一侧由光电子和太阳风电子共同 决定, 而在阴影区一侧主要由太阳风电子决定. 图 8 给出不同地方时条件下织女陨坑的德拜鞘高度分布. 图 8(a)~(e) 中陨坑内盲区靠近光照区一侧的德拜鞘 高度最大值均为 1.64m, 而最小值差别较小, 分别 为 0.87, 0.77, 0.76, 0.78 和 0.87m, 越接近正午时刻 光照区德拜鞘高度最小值越小, 且德拜鞘最小高度产 生位置为陨坑内太阳直射坡面的坑壁边缘处; 盲区靠 近阴影区一侧的德拜鞘高度分布均一, 为 8.16m. 从



图 8 不同地方时条件下织女陨坑 (176.15°E, 45.34°S) 的德拜鞘高度分布 Fig. 8 Debye length of Zhinyu crater (176.15°E, 45.34°S) at different local time

变化趋势看,从光照区到盲区,德拜鞘高度逐渐增加; 从盲区到阴影区,德拜鞘高度在盲区附近骤变,增加 至 8.16m,并在阴影区内保持不变. 陨坑外的平面区 域,德拜鞘高度分布均一且随时间变化.图 8(b)~(d) 中陨坑边缘平面区域的德拜鞘高度分别为 0.97, 0.91 和 1.10m;图 8(a) (e) 中均为 8.16m. 两者之间存在 显著差异的原因是图 8(a) (e) 时刻陨坑整体处于月 面晨昏线附近靠近盲区位置, 陨坑边缘平面区域的光 电子发射减少,德拜鞘高度发生变化.

假设平衡表面电势从月面到德拜鞘边界单调递 减,则根据织女陨坑的电势分布和德拜鞘高度特征可 进一步得到陨坑内外的电场强度分布 (不考虑水平 电场,仅为月面垂向电场强度分布). 如图 9 所示, (a)~(e)的电场强度范围分别为

 $\begin{array}{l} -5.80\!\sim\!2.22, -5.80\!\sim\!2.95, -1.34\!\sim\!3.02,\\ -5.80\!\sim\!2.83, -5.80\!\sim\!2.22\,V\cdot m^{-1}. \end{array}$

电场强度分布与电势表现出很大的相似性,在光照区 越接近正午时刻陨坑内的整体电场强度越大.图9(c) 时刻陨坑光照面积占比达到 100%,其最小电场强度 为 -1.34 V·m⁻¹;其他时刻电场强度最小值均发生在 阴影区内,且电场强度为恒定值 -5.80 V·m⁻¹. 坑缘 水平区域的电场强度表现出随时间变化的特征,且任 意时刻区域内电场强度均匀分布.

由于陨坑地形的遮蔽效应,在明暗边界附近存在 正负电势转变和/或较大的电势差,可能存在一定的 局域水平电场. 对于陨坑边缘突变型的明暗边界, 电 势差约为 50 V, 边界处的电场强度可达几十 V·m⁻¹, 即存在相对强烈的水平电场.对于陨坑内过渡型的 明暗边界,在明暗边界处电势发生突变,两侧存在较 大电势差,即存在较大的水平电场;而在盲区两侧存 在正负电势转变,可能存在水平电场,由于本模型忽 略了地形尾迹效应的影响,对于阴影区电场环境特征 分析具有一定局限性,因此暂不对明暗边界处水平电 场强度进行计算.为进一步研究过渡型明暗边界盲 区附近的水平电场, 假设盲区是一条没有宽度的线, 盲区附近太阳光平行入射. 鉴于所探讨的慢太阳风 条件下陨坑德拜鞘高度范围约为 0~8.16m, 因此这 里对盲区两侧距盲区 50m 范围内的月面电场进行 讨论.

如图 10 所示,不考虑电场方向, Evd 和 Evt 分别 表示盲区光照侧和明暗边界侧的垂向电场强度.远离



图 9 不同地方时条件下织女陨坑 (176.15°E, 45.34°S) 的表面电场强度分布 Fig. 9 Electric field distribution of Zhinyu crater (176.15°E, 45.34°S) at different local time







盲区时, 盲区两侧的垂向电场强度呈增加趋势, 其 最大值分别为 75 和 131 mV·m⁻¹. *E*_h 为距盲区等 距的两点之间的水平电场强度 (假设两点之间的水 平电场为匀强电场), 当远离盲区时, 水平电场强度 从 11~12 mV·m⁻¹ 略有增加.显然在距盲区 4.58 m 的范围内, 水平电场强度大于垂向电场强度.但是在 整个距盲区 10 m 的范围内, 水平和垂向电场强度都 在 25 mV·m⁻¹ 以下.当距盲区的距离增加至 7.66 m 时, 垂向电场强度高于水平电场强度.因此, 这里认为 月球白天织女陨坑以垂向电场为主, 仅在明暗边界处 存在相对强烈的水平电场, 特别是陨坑边缘突变型的 明暗边界, 可能会有强烈的尘埃水平运动.由图 7 可 知, 随着地方时变化, 产生水平电场的位置发生变化, 尘埃的水平运动区域也将不断改变.

综上分析可知,地方时是影响织女陨坑平衡表 面电势、德拜鞘高度和电场强度分布特性的重要因 素.随着时间变化,陨坑坡面的局部太阳高度角发生 变化,可能存在陨坑的自身遮蔽效应,致使月面电场 发生变化.

为方便讨论, 假设在月表任意纬度位置存在具有 与织女陨坑特征相同 (即 Δ = 0.189) 的千米级简单 陨坑分布.考虑到陨坑内同一时间不同位置的太阳 方位均不同, 这里选择坑底中心作为研究对象, 探讨 纬度对其电场环境的影响.图 11 给出了纬度为 0°,



图 11 不同纬度的类织女陨坑坑底平衡表面电势 (a), 德拜鞘高度 (b), 电场强度 (c) 随地方时的变化 (45.34°S 为织女陨坑所在纬度)

Fig. 11 Surface potential (a), Debye length (b) and electric field (c) at the bottom of Zhinyu-like crater from different latitudes varying with local time (Zhinyu crater is located at 45.34°S)

45.34°N/S, 60°N/S 和 80°N/S 的类织女陨坑坑底的 平衡表面电势、德拜鞘高度、电场强度随地方时的变 化.可以看出,无论是在低纬还是在中高纬地区,平 衡电势、德拜鞘高度和电场强度均以正午 12:00 LT 为界对称分布,且越接近正午时刻 φ_s 和 E_s 越大, λ_D 越小.

对于赤道、45.34°N/S 和 60°N/S 位置的类织 女陨坑,06:00LT-12:00LT 时电势不断增加,但是 纬度越低,越先到达零电势(即盲区)并转变为正电 势,其到达零电势的时刻分别为 06:48LT,07:08LT, 07:38LT, 对应的电场强度由负变正. 06:00LT 至零 电势时刻, 电势和电场强度快速变化; 零电势时刻 之后, 电势为正且电势和电场强度随时间变化不大. 此外, 德拜鞘高度在盲区也发生骤变, 由 8.16m 突 变至大约 1m 及以下. 在正午时刻 (12:00LT), 相 对于 45.34°N/S 和 60°N/S 位置, 赤道位置的陨坑 中心电势达到最大值 2.31 V, 德拜鞘高度达到最小 值 0.76m, 对应的电场强度为 3.04 V·m⁻¹. 然而对于 80°N/S 位置的类织女陨坑, 由于其始终处在月面 盲区至明暗交界的范围内, 平衡表面电势和电场 强度始终为负且在正午时刻达到最大值, 而德拜 鞘的高度为 8.16m 并在整个月球白天保持不变. 在 12:00 LT 一18:00 LT 时间范围内的 ϕ_{s} , E_{s} 和 λ_{D} 与 06:00 LT — 12:00 LT 时间范围内的呈对称分布, 这里 不再阐述.

此外,从陨坑分布的空间范围看,纬度效应也是 影响陨坑电场环境的重要因素. 图 12 进一步给出 不同时刻类织女陨坑坑底 ϕ_{s} , E_{s} 和 λ_{D} 随纬度的 变化. 对于月球白天,以赤道为界, 陨坑坑底的 ϕ_s 和 Es 特征呈对称分布; 随着纬度增加, os 和 Es 逐 渐减小,到一定纬度后坑底完全被遮蔽,其值降为0 并继续减小为负值,在极点达到最小值. 07:00 LT, 10:00LT 和 12:00LT 的零电势点 (即盲区) 纬度分别 发生在 36.93°N/S, 76.18°N/S 和 78.10°N/S, 即越接 近黎明或傍晚时刻坑底的遮蔽效应越明显, øs 和 Es 降为0的纬度越低.相应地,德拜鞘高度也发生骤变. 对于靠近晨昏线附近 (例如 06:30 LT, 始终处在盲区 与晨昏线之间)的 ϕ_s 和 E_s始终为负并由赤道向高 纬度地区不断减小, $\lambda_{\rm D}$ 则不随纬度变化,电势最小 值为-47.34V, 德拜鞘高度为 8.16m, 电场强度最小 值为 -5.80 V·m⁻¹.

3 结论

月表的各种地形地貌,特别是月表遍布的陨坑地 形,使得近月表太阳辐射和等离子体环境变得复杂, 形成复杂的月面电场环境.月表电场的形成与分布 特征对带电尘埃的静电迁移具有重要影响.本文以 嫦娥四号着陆区的织女陨坑为研究对象,基于 LOLA 数据得到该陨坑的深径比,建立了陨坑的三维模型和 白天任意时刻的光照模型.基于月表充电方程,得到 了不同时刻陨坑的平衡表面电势、德拜鞘高度、电





Fig. 12 Surface potential (a), Debye length (b) and electric field (c) at the bottom of Zhinyu-like crater variation with latitude

场强度分布特征.研究了不同地方时和纬度条件下 类织女陨坑坑底中心的平衡表面电势、德拜鞘高度 和电场强度特征.主要结论如下.

(1) 织女陨坑仅在 10:30 LT-13:30 LT 时间段内 光照面积占比达 100%,不存在自身遮蔽效应;其他 时间段,受自身遮蔽效应影响,光照区与阴影区随时 间不断交替变化,电场环境更加复杂.

(2) 织女陨坑的有效太阳辐照度随着时间不断变 化,其平衡表面电势、德拜鞘高度、电场强度也随之 变化. 陨坑内 φ_s 和 E_s 表现出很好的相似性,由光照 区向盲区逐渐减小,在盲区附近迅速减小; 陨坑外 φ_s 和 E_s 分布均一但随时间变化. 不考虑尾迹效应, 阴 影区内 ϕ_s 和 E_s 为恒定值 (-47.34V, -5.80 V·m⁻¹). λ_D 在陨坑内表现为与 ϕ_s 和 E_s 相反的趋势,在 陨坑外则分布均一且随时间变化,特别是 07:00 LT 和 17:00 LT 时刻,整个陨坑处于月面盲区至晨昏线 之间,陨坑外德拜鞘高度为 8.16 m. 陨坑内外最大平 衡表面电势、最大电场强度和最小德拜鞘高度均发 生在坑壁边缘的太阳直射点.由于 $\lambda_D \ll h < L$,整 个研究区 (含盲区两侧) 以垂向电场为主,仅在明暗 交界处存在较大的局域水平电场.

(3) 为研究地方时和纬度对类织女陨坑电场环境 的影响, 以坑底为研究对象, 分析连续变化的地方时 和纬度对 ϕ_s , E_s 和 λ_D 的影响. 研究发现, 以正午时 刻和赤道为界, ϕ_s , E_s 和 λ_D 呈对称分布, 且越接近 正午时刻/赤道, ϕ_s 和 E_s 越大, λ_D 越小. 相比高纬 度地区, 中低纬度的变化特征更为显著, 即变化速率 更快、幅度也更大. 盲区为零电势区, 德拜鞘高度在 此发生骤变; 盲区至阴影区, ϕ_s 和 E_s 迅速降低, λ_D 不变.

坑底中心只是陨坑中一个相对特殊的位置,其他 任意坡面位置的平衡表面电势、电场强度随着地方 时和纬度的变化也表现出类似的变化特征,使得陨坑 内形成非常复杂的电场环境.

参考文献

- CRISWELL D R. Horizon-glow and the Motion of Lunar Dust, in Photon and Particle Interactions with Surfaces in Space [M]. Dordrecht: Springer, 1973: 545-556
- [2] RENNILSON J J, CRISWELL D R. Surveyor observations of lunar horizon-glow [J]. Moon, 1974, 10(2): 121-142
- [3] MCCOY J E, CRISWELL D R. Evidence for a high altitude distribution of lunar dust [R]//Lunar and Planetary Science Conference. Houston: Universities Space Research Association, 1974: 2991-3005
- [4] ZOOK H A, MCCOY J E. Large scale lunar horizon glow and a high altitude lunar dust exosphere [J]. Geophys. Res. Lett., 1991, 18(11): 2117-2120
- [5] SEVERNY A B, TEREZ E I, ZVEREVA A M. The measurements of sky brightness on lunokhod-2 [J]. Moon, 1975, 14(1):123-128
- [6] ZOOK H A, POTTER A E, COOPER B L. The lunar dust exosphere and clementine lunar horizon glow [R]//Lunar and Planetary Science Conference. Houston: Universities Space Research Association, 1995:26
- [7] CALLE C I. Measuring electrostatic phenomena on Mars and the Moon [C]//Proceedings of the Institute of Electrostatics Japan. Florida: NASA, 2001:169-279

- [8] HEIKEN G H, VANIMAN D T, FRENCH B M. Lunar Sourcebook-A User's Guide to the Moon [M]. Cambridge: Cambridge University Press, 1991: 27-60
- [9] COLWELL J E, GULBIS A A S, HORÁNYI M, et al. Dust transport in photoelectron layers and the formation of dust ponds on Eros [J]. *Icarus*, 2005, 175(1): 159-169
- [10] KONG Linggao, WANG Shijin, WANG Xinyue, et al. Lunar surface plasma dusty environment and exploration [R]//Annual Symposium of Committee of Deep Space Exploration Technology Chinese Society of Astronautics. Hangzhou: Society of Astronautics, 2012: 1021-1026 (孔令高, 王世金, 王馨悦, 等. 月表尘埃等离子体环境及其探 测 [R]//中国宇航学会深空探测技术专业委员会学术年会. 杭 州: 中国宇航学会, 2012: 1021-1026)
- [11] WAGNER S A. The Apollo Experience Lessons Learned for Constellation Lunar Dust Management [R]. Washington: NASA Technical Report, 2006
- [12] GAIER J R. The Effects of Lunar Dust on EVA Systems during the Apollo Missions [R]. Cleveland: NASA Technical Reprot, 2007
- [13] GAIER J R, JAWORSKE D A. Lunar dust on heat rejection system surfaces: problems and prospects [J]. AIP Conf. Proc., 2007, 880: 27-34
- [14] BUHLER C R, CALLE C I, CLEMENTS J S, et al. Test method for in situ electrostatic characterization of lunar dust [C]//2007 IEEE Aerospace Conference. Montana: IEEE, 2007: 1-19
- [15] NIE Jinqiao. Study on the Surface of the Moon: Lunar Sheath under Complex Topography [D]. Harbin: Harbin Institute of Technology, 2016 (聂金桥. 月表复杂地貌形态下 的月球表面鞘层研究 [D]. 哈尔滨: 哈尔滨工业大学, 2016)
- [16] HORÁNYI M, WALCH B, ROBERTSON S, et al. Electrostatic charging properties of Apollo 17 lunar dust [J]. J. Geophys. Res. Planets, 1998, 103(E4): 8575-8580
- [17] COLWELL J E, HORÁNYI M, ROBERTSON S, et al. Behavior of charged dust in plasma and photoelectron sheaths [J]. Dust Planet. Syst., 2007, 643: 171-175
- [18] SICKAFOOSE A A, COLWELL J E, HORÁNYI M, et al. Experimental levitation of dust grains in a plasma sheath [J]. J. Geophys. Res. Space Phys., 2002, 107 (A11): SMP-37
- [19] WANG X, HORÁNYI M, ROBERTSON S. Investigation of dust transport on the lunar surface in a laboratory plasma with an electron beam [J]. J. Geophys. Res. Space Phys., 2010, 115(A11): 1-6
- [20] WANG X, HORÁNYI M, ROBERTSON S. Experiments on dust transport in plasma to investigate the origin of the lunar horizon glow [J]. J. Geophys. Res. Space Phys., 2009, 114(A5). DOI: 10.1029/2008JA013983
- [21] WANG X, HORÁNYI M, ROBERTSON S. Dust transport near electron beam impact and shadow boundaries [J]. Planet. Space Sci., 2011, 59(14):1791-1794
- [22] WANG X, PILEWSKIE J, HSU H W, et al. Plasma

potential in the sheaths of electron-emitting surfaces in space [J]. *Geophys. Res. Lett.*, 2016, **43**(2): 525-531

- [23] WANG J, HE X, CAO Y. Modeling electrostatic levitation of dust particles on lunar surface [J]. IEEE Trans. Plasma Sci., 2008, 36(5): 2459-2466
- [24] BORISOV N, MALL U. Charging and motion of dust grains near the terminator of the Moon [J]. Planet. Space Sci., 2006, 54(6):572-580
- [25] FARRELL W M, STUBBS T J, VONDRAK R R, et al. Complex electric fields near the lunar terminator: the near-surface wake and accelerated dust [J]. Geophys. Res. Lett., 2007, 34(14). DOI: 10.1029/2007GL029312
- [26] STUBBS T J, FARRELL W M, HALEKAS J S, et al. Dependence of lunar surface charging on solar wind plasma conditions and solar irradiation [J]. Planet. Space Sci., 2014, 90: 10-27
- [27] POPPE A R, PIQUETTE M, LIKHANSKII A, et al. The effect of surface topography on the lunar photoelectron sheath and electrostatic dust transport [J]. *Icarus*, 2012, 221(1):135-146
- [28] PIQUETTE M, HORÁNYI M. The effect of asymmetric surface topography on dust dynamics on airless bodies [J]. *Icarus*, 2017, **291**:65-74
- [29] HUGHES A M, WILNER D J, CALVET N, et al. An inner hole in the disk around tw hydrae resolved in 7 mm dust emission [J]. Astrophys. J., 2007, 664(1): 536-542
- [30] LIKHANSKII A, POPPE A R, PIQUETTE M, et al. Plasma sheath at Moon craters: from sunrise to sunset [R]. Lunar and Planetary Science Conference. Woodlands: Universities Space Research Association, 2011: 2285
- [31] POPPE A R, HORÁNYI M. Simulations of the photoelectron sheath and dust levitation on the lunar surface [J]. J. Geophys. Res. Space Phys., 2010, 115(A8).

DOI: 10.1029/2010JA015286

- [32] POPPE A R, HALEKAS J S, HORÁNYI M. Negative potentials above the day-side lunar surface in the terrestrial plasma sheet: evidence of non-monotonic potentials [J]. *Geophys. Res. Lett.*, 2011, **38**(2): L02103
- [33] PIKE R J. Size-dependence in the shape of fresh impact craters on the Moon [C]//Impact and Explosion Cratering: Planetary and Terrestrial Implications. New York: Pergamon Press, 1977: 489-509
- [34] STOPAR J D, HAWKE B R, ROBINSON M S, et al. Distribution, occurrence, and degradation of impact melt associated with small lunar craters [R]. Lunar and Planetary Science Conference. Woodlands: Universities Space Research Association, 2012: 115-118
- [35] DAVIDSSON B J R, RICKMAN H, BANDFIELD J L, et al. Interpretation of thermal emission. I. The effect of roughness for spatially resolved atmosphereless bodies [J]. Icarus, 2015, 252: 1-21
- [36] AHARONSON O, SCHORGHOFER N. Subsurface ice on Mars with rough topography [J]. J. Geophys. Res. Planets, 2006, 111(E11): 23723
- [37] HALEKAS J S, DELORY G T, STUBBS T J, et al. The dynamic plasma and electric field environment near the lunar terminator and polar regions [R]. NLSI Lunar Science Conference. Moffett Field: Lunar Science Institute, 2008: 1415
- [38] HALEKAS J S, DELORY G T, LIN R P, et al. Lunar surface charging during solar energetic particle events: measurement and prediction [J]. J. Geophys. Res. Space Phys., 2009, 114(A05110). DOI: 10.1029/2009JA014113
- [39] STUBBS T J, VONDRAK R R, FARRELL W M. A dynamic fountain model for lunar dust [J]. Adv. Space Res., 2006, 37(1): 59-66