罗伟华,徐继生,朱正平.赤道-低纬电离层不规则结构和闪烁活动出现率的理论模型构建.地球物理学报,2013,56(9):2892-2905,doi:10.6038/cjg20130903.

Luo W H, Xu J S, Zhu Z P. Theoretical modeling of the occurrence of equatorial and low-latitude ionospheric irregularity and scintillation. *Chinese J. Geophys.* (in Chinese), 2013, 56(9):2892-2905, doi:10.6038/cjg20130903.

赤道-低纬电离层不规则结构和闪烁活动 出现率的理论模型构建

罗伟华1,2,徐继生2,朱正平1

1 中南民族大学电子信息工程学院,武汉 430074

2 武汉大学电子信息学院,武汉 430072

摘 要 为构建赤道-低纬电离层不规则结构和闪烁活动出现率的理论模型,本文根据分析赤道-低纬电离层的广 义 Rayleigh-Taylor(R-T)不稳定性得到的三维线性增长率的表达式,计算分析了线性增长率随地方时的变化特征. 并选取计算得到的每日增长率的极大值表征每日的线性增长率,分析增长率随季节、太阳活动和地理经度的变化 特征以及逐日变化特征,建立三维广义 R-T 不稳定性线性增长率的理论统计特征模型,发现增长率表现出显著的 随地方时、季节、太阳活动和地理经度以及逐日变化特征.通过比较分析增长率的变化特征与不规则结构和闪烁活 动的变化特征,发现三维广义 R-T 不稳定性的线性增长率能较好地反映不规则结构和闪烁活动随季节、太阳活动、 地理经度以及逐日变化规律.本文建立的 R-T 不稳定性的三维线性增长率的统计特征模型可用于构建赤道-低纬 电离层不规则结构和闪烁出现率的理论形态特征模型.

关键词 电离层,不规则结构,Rayleigh-Taylor(R-T)不稳定性,线性增长率,电离层闪烁 doi:10.6038/cjg20130903 **中图分类号** P353 **收稿日期** 2012-11-26,2013-03-09 收修定稿

Theoretical modeling of the occurrence of equatorial and low-latitude ionospheric irregularity and scintillation

LUO Wei-Hua^{1,2}, XU Ji-Sheng², ZHU Zheng-Ping¹

1 College of the Electronic Information and Engineering, South-Central University for Nationalities, Wuhan 430074, China 2 School of Electronic Information, Wuhan University, Wuhan 430072, China

Abstract In this paper, the three-dimensional linear growth rate of Rayleigh-Taylor (R-T) instability depending on the local time is investigated based on the analysis of the generalized three dimensional R-T instability. The maximum of the growth rate in a day is taken as the signature of that day. The characteristics of three-dimensional linear growth rate varying with the seasons, solar activities, geographic longitudes and day-to-day variations are studied and modelled. The variations of growth rate significantly rely on the local times, seasons, solar activities, longitudes and also day-to-day. Comparing the characteristics of the growth rate with the characteristics of the irregularities and scintillations in equatorial and low-latitude ionosphere, it is found that three-dimensional linear growth rates of the R-T instability display similar

基金项目 国家自然科学基金项目(41004071,41274160),国家国际科技合作专项(2011DFA22270)和湖北省自然科学基金重点项目 (2010CDA062)资助.

作者简介 罗伟华,男,1983年生,主要从事电离层和电波传播研究. E-mail:whlu@whu.edu.cn

characteristics with that of the irregularities and scintillations, the growth rate can be used in modeling the theoretical characteristic of the occurrence of the ionospheric irregularity and scintillation. **Keywords** Ionosphere, Irregularity, R-T instability, Linear growth rate, Ionospheric scintillation

1 引 言

夜间赤道电离层中经常会出现一些不规则的等 离子体结构,即电离层不规则结构,或称为赤道扩展 F(Equatorial Spread F,简称 ESF),通常表现出显 著的随地方时、季节、太阳活动和地理经度的变化以 及逐日变化^[1].

电离层不规则结构是导致电波闪烁的主要原因.由于散射和衍射效应,无线电波穿过不规则结构 传播后,电子密度的随机起伏将导致穿过电离层的 电波信号的相位、幅度等产生快速变化,即闪烁.电 离层闪烁对远距离的卫星通信和导航系统可产生显 著影响.

现在普遍认为,赤道-低纬电离层不规则结构的 生成和发展主要归因于广义 Rayleigh-Taylor 不稳 定性(简称 R-T 不稳定性)^[2].要分析影响等离子体 不稳定性的物理因素,最直观的就是分析等离子体 不稳定性线性增长率.影响 R-T 不稳定性线性增长 率的主要因素包括^[2]:背景电离密度梯度;电离层电 场(等离子体垂直漂移速度);热层中性风场;碰撞频 率;E 区电导率等.

Basu^[3]特别强调了线性理论分析的重要性:线 性理论分析得到的不稳定性增长率可用于预测不规 则结构可能出现的时间和区域.

Anderson 等^[4]首先考虑利用等离子体垂直漂 移速度来对不规则结构出现和闪烁活动进行预报. 他们指出,等离子体漂移速度与闪烁指数 S4 之间的 对应关系存在一个阈值:当垂直漂移速度大于 20 m/s 时,S4 指数通常大于 0.5.由于现在所用到的等离子 体漂移速度均是经验模式,尽管能较好地描述漂移 速度的形态特征,但很难精确描述其逐日变化.因 此,仅用等离子体漂移速度来表征不规则结构和闪 烁特性还不够,可以考虑利用等离子体不稳定性线 性增长率来描述不规则结构和闪烁活动特征. Retterer 等^[5]将闪烁活动与 R-T 不稳定性的线性增 长率进行了比较,发现线性增长率的方小与闪烁强 度之间有较好的对应关系:线性增长率的值越大,闪 烁越强.最近,美国提出的以闪烁观测和建立闪烁现 报和预报系统为目标的 C/NOFS 计划建议^[6],一个 完整的闪烁现报和预报系统应包含观测数据和理论 模型两部分.理论模型以等离子体不稳定性的理论 分析为主,通过计算线性增长率,预测和估计闪烁可 能发生的区域和时间.

Kelley和Retterer^[7]根据基于物理模型的闪烁 预报系统,利用线性增长率成功预报了一次等离子 体耗尽事件. Singh 等^[8]将通量管积分 R-T 不稳定 性的线性增长率与观测到的甚高频(VHF)闪烁特 征比较发现,增长率能反映出闪烁活动的主要特征. 罗伟华等^[9]将通量管积分 R-T 不稳定性的线性增 长率随地理经度的变化与卫星观测到的等离子体泡 出现率随经度的变化进行了比较,发现线性增长率 能较好地反映等离子体泡的经度变化特征.

因此,计算分析 R-T 不稳定性的线性增长率的 变化特征,对于了解和研究不规则结构和闪烁活动 的形态特征具有指导性的意义,并有助于建立不规 则结构和闪烁活动的变化规律的理论模型.

Basu^[3]指出,三维分析得到的线性增长率能更 为准确地描述 R-T 不稳定性和不规则结构的线性 发展过程.为构建不规则结构和闪烁活动出现率的 理论模型,以及为进一步构建电波传播和闪烁模型 提供理论基础.本文通过计算分析三维广义 R-T 不 稳定性的线性增长率,研究线性增长率随地方时、季 节、太阳活动和地理经度的变化以及逐日变化特征, 并将增长率的变化特征与不规则结构和闪烁出现率 的变化特征进行比较分析.

2 三维广义 R-T 不稳定性线性增长率

对电离层中的等离子体不稳定性进行分析,需 从描述夜间赤道电离层的守恒方程出发

$$\partial n/\partial t + \nabla \cdot (n\mathbf{V}) = 0,$$
 (1)

$$\nabla \cdot \boldsymbol{j} = 0, \qquad (2)$$

式中,V为粒子速度,j为电流密度.

在准中性近似下, $n_e \approx n_i \approx n$. 假定存在沿磁 力线方向的扰动传播. 在偶极坐标系 (q,s,l) 中,从 方程(1)和(2)出发,进行等离子体不稳定性分析,不 考虑背景电导率、电场和中性风场的梯度的影响,并 忽略扰动沿 q 方向的传播和背景纵向电场及其梯度 的影响,可以得到三维广义 R-T 不稳定性线性增长 率的表达式为[3,10]

$$\gamma_{0} = \frac{1}{\eta_{0}L_{nq}} \left(\frac{g}{\nu_{\text{in}}} + \frac{E_{0s}}{B} - U_{q} + \frac{\nu_{\text{in}}}{\Omega_{\text{i}}} \frac{E_{0q}}{B} + \frac{\nu_{\text{in}}}{\Omega_{\text{i}}} U_{s} \right) - \beta,$$
(3)

其中

$$\begin{split} \eta_{0}^{-1} &= \frac{\sigma_{\mathrm{P},0} / \sigma_{/\!/,0}}{\sigma_{\mathrm{P},0} / \sigma_{/\!/,0} + k_{l}^{2} / k_{s}^{2}} \\ L_{nq}^{-1} &= \frac{\partial \mathrm{ln} n_{0}}{h_{a} \partial q}, \end{split}$$
(4)

式中 L_{nq}^{-1} 为标度长度 L_{nq} 的倒数, β 为复合率. ν_{in} 、 Ω_{i} 分别表示离子-中性成分碰撞频率和离子回旋频率. E_{0s} 、 U_s 分别表示背景纬圈电场和纬圈风场, E_{0q} 、 U_q 分别表示背景垂直电场和垂直风场. $\sigma_{P,0}$ 、 $\sigma_{//,0}$ 分别 为Pedersen 电导率和平行电导率. k_l 、 k_s 分别为沿 场向和纬圈方向的波数. h_q 为表征坐标转换的标度 因子.

3 线性增长率的形态特征

下面将根据三维条件下分析得到的广义 R-T 不稳定性的线性增长率的表达式(3),计算不同经度 区、不同太阳活动、不同季节和不同地方时的增长 率,对增长率进行统计分析,初步建立增长率随地方 时、季节、太阳活动和地理经度变化的理论特征模 型.计算中所用的电离层模型包括 IRI2001^[11], HWM07^[12]和 MSIS00^[13].

3.1 增长率随地方时的变化

图 1 给出在太阳活动高年(2000 年),地理经度为 5°E (a,b)和 120°E(c,d),线性增长率随地方时的逐日变化.

由图1可以看到,在太阳活动高年,在5°E 经度 区,在3月和9月期间的2300—2400LT 附近,增长 率有一个极大值.在午夜之后的0100LT 附近,增长 率也存在一个极大值.这意味着不规则结构可能在 午夜之后出现.在120°E 经度区,午夜之前的线性增 长率的极大值出现在3月和9月期间的2300— 2400LT 附近.在午夜之后,3—4月和9—10月的 0000LT 附近,增长率也存在一个正的极大值,随 后,增长率逐渐减小.这意味着不规则结构更易于在 午夜前不久出现.

图 2 给出在太阳活动低年(2005 年),地理经度 为 5°E(a,b)和 120°E(c,d),线性增长率随地方时的 逐日变化.

由图2可以看到,在太阳活动低年,在5°E 经度

区,春分期间的增长率极大值出现在 2300LT 附近, 秋分期间的增长率极大值出现在 2100LT 附近.在 午夜之后的 0000—0100LT 之间,两分点期间的增长率 也会有一个极大值,其值可达约 0.4×10⁻³ s⁻¹.在 120°E 经度区,在 2000—2200LT 期间,增长率的值 都较大.线性增长率的极大值出现在 3 月和 9 月期 间 2100LT 附近.这意味着不规则结构在这期间更 容易出现,闪烁更易发生.在午夜之后,增长率的值 大多都为负;在 3—4 月和 9—10 月的 0000LT 附 近,增长率也存在一个极大值,但其值非常小.

比较图 1 和图 2 可以发现,太阳活动高年期间 的增长率明显大于太阳活动低年期间的增长率.在 不同太阳活动期间,线性增长率的极大值出现的地 方时存在差异.此外,在太阳活动高年期间,在午夜 之后,R-T 不稳定性的增长率可能为正,这意味着不 规则结构可能在午夜之后生成和发展.在太阳活动 低年期间,午夜之后的线性增长率都为负或接近于 0,这也意味着不规则结构更易于在午夜之前出现, 在午夜之后较难生成和发展.

在不同经度区,增长率随地方时的变化特征也 存在差异.在太阳活动高年,如图1所示,在5°E 经 度区,午夜之后的增长率比午夜之前的值要大,极大 值出现在0100LT 附近.在120°E 经度区,增长率的 极大出现在午夜之前.在太阳活动低年,如图2所 示,增长率的极大值出现的地方时存在差异.在5°E 经度区,增长率的极大值主要出现在2100LT 和 2300LT 附近,在120°E 经度区,增长率的极大值主 要出现在2000—2200LT 附近.此外,在5°E 经度 区,午夜之后的增长率基本为负.这意味着不规则结 构仍可能在某些经度区的午夜之后出现.

3.2 增长率随地理经度的变化

图 3 给出一个太阳活动周期内(1997—2007 年),线性增长率的平均值随地理经度和季节的变 化.图 4 给出太阳活动中年和太阳活动高年期间 (1999—2004 年),线性增长率的平均值随地理经度 和季节的变化.

由图 3 和图 4 可以看到,线性增长率的平均值 表现出显著的随地理经度和季节的变化.在 300°E— 360°E 经度区,线性增长率在 3—4 月和 9—10 月有 极大值.在 0°E—30°E 经度区,线性增长率在 3—4 月和 9—10 月也存在极大值,其值较 300°E—345°E 经 度区的值要小.在 45°E—90°E 经度区和 255°E— 330°E 经度区的6—8月期间,线性增长率有极小



图 1 太阳活动高年,线性增长率在午夜之前(a,c)和午夜之后(b,d)随地方时和逐日的变化 Fig. 1 The variations of linear growth rates depend on local time and day-to-day before the midnight (a, c) and after the midnight (b, d) during high solar activity





值.相比其它地理经度区的值,30°E—210°E 经度区的线性增长率较小.

如图 4 所示,在所有经度区,相比一个太阳活动 周内的增长率的平均值(图 3),在太阳活动中-高年



图 3 1997—2007 年,线性增长率的平均值随地理经度 和季节的变化,增长率的单位为 10⁻³ s⁻¹



期间的增长率随季节变化的特征都更为明显,增长 率的极大值出现在两分点期间.这可能与增长率受 太阳活动的影响有关.

3.3 增长率随太阳活动的变化

图 5 给出在 30°E (a)、120°E (b)、150°E (c)、210°E (d)、240°E (e)和 300°E (f)经度区,一个太阳活动 周内(1997—2007 年),每日线性增长率极大值的逐 日变化.图 6 给出了一个太阳活动周内(1997—2007 年),太阳黑子数的逐日变化.

由图 5 可以看到,在不同经度区,每日线性增长 率的极大值均表现出显著的随太阳活动的变化.随 着太阳活动的增强(图 6),增长率逐渐增大;随着太 阳活动的减弱(图 6),增长率逐渐减小.在太阳活动 峰年(2000—2001 年),增长率达到极大值;在太阳 活动极小年(1997 年和 2007 年),增长率有极小值.

此外,由图 5 中也可以注意到,在不同经度区, 线性增长率的值存在差异.如图 5d 和 5f 所示,在 210°E 经度区,在太阳活动高年期间,增长率小于 $0.8 \times 10^{-3} s^{-1}$,在 300°E 经度区,太阳活动高年期间 的增长率接近 $1.6 \times 10^{-3} s^{-1}$,约为 210°E 经度区的 值的 2 倍.

3.4 增长率的逐日变化

图 7 给出在 30°E (a)、60°E (b)、90°E (c)、120°E (d)、150°E (e)、180°E (f)、240°E (g)、270°E (h)、300°E (i)和 330°E (j)经度区,线性增长率在太阳活动低年 (1997 年)、太阳活动中年(2004 年)和太阳活动高年 (2001 年)期间的逐日变化.

在图 7 中,整体趋势上看,在不同地理经度区,



图 4 1999—2004 年,线性增长率的平均值随地理经度 和季节的变化,增长率的单位为 10⁻³ s⁻¹

Fig. 4 Contours of the average linear growth rates on a month versus geographic longitude during mid-high solar activity 1999—2004. The unit of growth rate is 10⁻³ s⁻¹

不同太阳活动期间,增长率均表现出显著的逐日变 化特征.在两分点期间(3—4月和9—10月),增长 率有极大值.在两至点期间(6—7月和12—1月), 增长率有极小值.在太阳活动高年,增长率的值要大 于太阳活动中年的增长率;太阳活动中年的增长率 又比太阳活动低年的增长率大.

由图 7 还可以看到, 增长率呈现出显著的两分 点不对称.在有些经度区,太阳活动低年期间的不对 称性较弱,太阳活动高年期间的不对称性更为显著. 如图 7i 所示,在 330°E 经度区,在太阳活动高年(2001 年),3-4月间的增长率的极大值约为1.0×10⁻³s⁻¹, 而 9—10 月间的增长率的极大值约为 1.4×10⁻³ s⁻¹;在太阳活动低年(1997年),3-4月间的增长率 的极大值略大于 0.2×10⁻³ s⁻¹, 而 9-10 月间的增 长率的极大值约为 0.4×10⁻³ s⁻¹. 在有些地理经度 区,如图 7b 所示的 60°E 经度区,太阳活动低年期间 的不对称也较为显著.在有些经度区,如 30°E 经度 区(图 7a)和 240°E 经度区(图 7g),太阳活动低年和 太阳活动高年期间的不对称性均不是很显著.在 30°E 经度区,在太阳活动高年(2001年),3-4月间 的增长率的极大值约为 0.8×10⁻³ s⁻¹, 而 9—10 月 间的增长率的极大值略大于 0.8×10⁻³s⁻¹;在太阳 活动低年(1997年),3-4月间的增长率的极大值约 为 0.2×10⁻³ s⁻¹, 而 9—10 月间的增长率的极大值 略大于 0.2×10⁻³s⁻¹;在太阳活动中年(2004年),3-4 月间的增长率的极大值略小于 $0.4 \times 10^{-3} \text{ s}^{-1}$, 而 9—10 月间的增长率的极大值也略小于 0.4×10⁻³s⁻¹.

图7所示结果还表明,增长率的逐日变化特征









随太阳活动和地理经度变化.在太阳活动高年期间, 增长率的逐日变化有较大的起伏,如图 7a 和 7f 红 色曲线所示.在太阳活动低年期间,增长率的逐日变 化的起伏较小.





Fig. 7 The day-to-day variations of the linear growth rates in different geographic longitudinal regions and solar activities

4 增长率与不规则结构和闪烁出现率 的比较分析

下面将对前面得到的线性增长率随地方时、季节、太阳活动以及地理经度的变化特征与实验观测结果(等离子体泡和闪烁的出现率)分别进行比较分析.

图 8 给出 2010 年 3 月和 4 月,在近赤道地区的 Lagos(地理经度为 3.4°E,地磁纬度为 3.03°S)观测 到的 GPS 幅度闪烁出现率和闪烁指数 S4 随时间的 变化^[14].

由图 8 中可以看到,在近赤道地区,GPS 闪烁 出现于日落之后的几个小时,主要发生于 2100— 2400LT 期间.3—4 月的闪烁发生率的极大值出现 在 2300LT 附近. 这与图 2a 给出的太阳活动低年期间(2005 年)的线性增长率的极大值出现在 2300LT 附近较为一致.

图 9 给出 2005 年期间,120°E 经度区的靠近赤 道异常峰的武汉和桂林地区的 GPS 闪烁发生率随 时间的变化^[15].

在图 9 中,武汉地区的闪烁多出现在午夜之后, 午夜之前的闪烁发生率的极大值出现在 1900LT 附 近.桂林地区的闪烁集中出现在午夜之前的 2000— 2400LT 期间,这 与 图 2 给出 的 增 长 率 的 值 在 2000—2200LT 期间一致.但闪烁出现率的极大值 出现于 2400LT 附近,这与图 2 给出的赤道附近的 增 长率随地方时的变化存在一些差异.此外,文献[16]





Fig. 8 The occurrences of GPS amplitude scintillation and scintillation index S4 vary as UT in Lagos during March (a, c) and April (b, d) 2010 (LT=UT+1h)^[14]



图 9 2005 年,桂林和武汉两地闪烁出现率随地方时的变化^[15] Fig. 9 The variations of the occurrences of scintillation depend on the local time in Guilin and Wuhan in 2005^[15]

图 2 给出太阳活动低年的海南地区(磁纬约 7°N)的 闪烁出现率随地方时的变化,在 2000—2100LT 出 现极大值.这与本文图 2c 给出的结果一致.这可能 意味闪烁出现率随时间的变化还依赖于地磁纬度.

图 10 给出在靠近磁赤道的低纬地区 Peru 和 Chile,其地理经度分别为 ANC-E(288.7°E)、ANC-W (281.8°E)、ANT-E(294.5°E)和 ANT-W(283°E), 闪烁发生率随季节的变化^[17].

由图 10 可以看到,在 270°—300°经度区,不同 太阳活动期间,闪烁发生率均表现出显著的逐日变 化和季节变化.闪烁发生率的极大出现在 2—3 月和 10—11 月期间,闪烁发生率的极小出现在 5—8 月. 而且,闪烁发生率还表现出两分点不对称特征.这与 图 7h 和 7i 中给出的 270°E 和 300°E 经度区的线性 增长率的变化特征一致.

图 11 给出 2004 年 8 月—2005 年 7 月期间,海 南地区(地理经度为 109.6°E,地磁纬度约为 7°N)的 闪烁发生率随季节的变化^[18].

由图 11 可以看到,在近赤道地区的海南,接近 120°经度区,在两分点期间,即 3—4 月和 9—10 月, 闪烁出现率最为频繁.这与图 7d 给出的增长率随季 节变化的特征一致.

另外,文献[19]也指出,在所有经度区,闪烁活 动都在两分点期间最为频繁.这与图7给出的线性

ANC-E

5

6

ANT-E

4

60

4(

20

0

60

40

20

Dccurrence/(%)

2 3

Dccurrence/(%)

增长率的变化特征较为一致.

图 10 和图 11 的结果表明,线性增长率能较好 地反映不同太阳活动期间的闪烁发生率随季节的变 化.线性增长率随季节的变化特征可用于表征不规 则结构和闪烁发生率随季节变化的特征.

图 12 给出在不同经度区,DMSP 卫星在一个太 阳活动周期内观测到的等离子体泡出现率随太阳活 动的变化^[20].

由图 12 可以看到,在不同经度区,等离子体泡的出现率均表现出显著的随太阳活动的变化.随着太阳活动增强,等离子体泡的出现率增加;之后,随着太阳活动的减弱,等离子体泡的出现率减小.

比较图 12 和增长率随太阳活动的变化(图 5) 发现,增长率能较好地反映等离子体泡的出现率随 太阳活动的变化.增长率和等离子体泡的出现率随 着太阳活动增强而增加;增长率和等离子体泡的出 现率随着太阳活动的减弱而减小.在太阳活动极大 期间,增长率和等离子体泡出现率有极大值,在太阳 活动极小期间,增长率和等离子体泡出现率有极 小值.

图 13 和图 14 给出 DMSP 卫星观测到的不规则结构(等离子体泡)随地理经度的变化.图 12 为 1989—2002 年 DMSP 卫星观测到的等离子体泡的 平均出现率^[21],图 14 为太阳活动高年(1999—

10 11

12

ANC-W

ANT-W



6(

4(

20

60

4(

20

Occurrence/(%)

3

4 5 6 7 8 9

2

Occurrence/(%)

10 11

12

8 9



图 11 2004 年 8 月—2005 年 7 月, 三亚地区不同强度闪烁发生率的时间变化[18]

Fig. 11 The percent occurrences of different scintillation activity in Sanya from August 2004 to July 2005^[18]



图 12 在不同经度区, DMSP 卫星观测到的等离子体泡出现率随太阳活动的变化^[20] Fig. 12 In different longitudinal sectors, the percent occurrence of plasma bubbles measured by DMSP during different solar activities^[20]

2002年)的静日期间, DMSP卫星观测到的等离子 体泡的出现率随季节和地理经度的变化^[22].

图 13 和图 14 中的卫星观测结果表明,不管是 一个太阳活动周的等离子体泡出现率的平均效应, 还是太阳活动高年期间的等离子体泡的出现率,均 呈现出显著的随经度的变化,在 $300^{\circ}E-30^{\circ}E$ 经度 区的 3-4 月和 9-10 月期间,等离子体泡的出现率 有极大值. $0^{\circ}E-30^{\circ}E$ 经度区的等离子体泡的出现 率较 $300^{\circ}E-330^{\circ}E$ 经度区的等离子体泡的出现率 要小. 在 $45^{\circ}E-135^{\circ}E$ 经度区和 $270^{\circ}E-330^{\circ}E$ 经度



图 13 1989—2002 年 DMSP 卫星观测到的等离子体泡的平均出现率随地理经度和季节的变化^[21] Fig. 13 The contours of plasma bubble occurrences measured by DMSP satellites between 1989 and 2002 plotted on a month versus geographic longitude^[21]







区的 6-8月期间,等离子体泡的出现率有极小值.

而且,在不同的经度区,等离子体泡的出现率也 表现出随季节的变化.出现率的极大值多出现在 3—4月和9—10月期间,出现率的极小值多出现在 6—8月.

此外,比较图 13 和图 14 也可以看到,一个太阳 活动周内的等离子体泡的平均出现率与太阳活动高 年期间的等离子体泡的平均出现率存在一定的差 异.如在 60°E 经度区,相比一个太阳活动周内的等 离子体泡的季节分布,太阳活动高年期间的等离子 体泡的季节变化特征更为明显.

比较图 13、图 14 和图 3、图 4 可发现, 广义 R-T 不稳定性的线性增长率随经度的变化能在一定程度 上反映大尺度不规则结构(等离子体泡)出现率的经 度变化. 增长率的极大值也出现在 $300^{\circ}E-30^{\circ}E$ 经 度区的 3-4 月和 9-10 月期间. 在 $0^{\circ}E-30^{\circ}E$ 经度 区,线性增长率在 3-4 月和 9-10 月也存在极大 值,其值较 $300^{\circ}E-345^{\circ}E$ 经度区的值要小. 在 $45^{\circ}E-135^{\circ}E$ 经度区和 $255^{\circ}E-330^{\circ}E$ 经度区的 6-8 月期 间,等离子体泡的出现率有极小值,这与线性增长率 的极小值出现在 $45^{\circ}E-90^{\circ}E$ 经度区和 $255^{\circ}E-330^{\circ}E$ 经度区的 6-8 月期间一致.

在图 3 和图 4 中,相比其它地理经度区的值, 30°E—210°E 经度区的线性增长率较小.而图 13 和 图 14 中所示的等离子体泡的出现率在 30°E—210°E 经 度区也相对较小.另外,图 3 和图 4 的结果与文献 [23]图 1 给出的 ROCSAT 观测到的 1999—2004 年 期间的不规则结构随地理经度的分布也比较一致. 这些表明用三维广义 R-T 不稳定性线性增长率的 经度变化来反映不规则结构的经度变化在某种程度 上是可行的.此外,如文献[9]图 18 所示,通量管积 分 R-T 不稳定性的增长率随经度变化的特征与等 离子体泡的出现率随经度变化的特征也较为相似. 因此,R-T 不稳定性的线性增长率随经度变化的特 征可用于表征等离子体泡的经度变化特征.

5 讨 论

如前所述,三维广义 R-T 不稳定性线性增长率 表现出显著的随地方时、季节、太阳活动和地理经度 以及逐日变化特征,而且增长率随地方时的变化特 征和逐日变化特征还依赖于地理经度和太阳活动.

在不同太阳活动期间和不同地理经度区,如图 1和图2所示,增长率的极大值出现的地方时存在 差异.在太阳活动低年期间,增长率的极大值出现在 日落之后的几个小时,而太阳活动高年期间的增长 率的极大值则出现在午夜附近.

如图 7 所示,增长率的逐日变化特征随太阳活 动变化.在太阳活动高年期间,增长率的逐日变化有 较大的起伏,如图 7a 和 7f 红色曲线所示.在太阳活 动低年期间,增长率的逐日变化的起伏较小.在不同 地理经度区,增长率的逐日变化的起伏较小.在不同 地理经度区,增长率的逐日变化特征也存在差异.如 在 30°E(图 7a)和 180°E(图 7f),增长率的逐日变化 有较大的起伏,在 330°E(图 7i),增长率的逐日变化 起伏相对较小.比较图 3 和图 4 可以看到,太阳活动 中-高年期间的增长率随地理经度和季节的变化特 征与一个太阳活动周期内的增长率的变化特征存在 一些差异.如在 60°E 经度区,一个太阳活动周期内 的平均增长率随季节变化的特征较弱,而太阳活动 中-高年期的增长率随季节变化的特征相对较明显.

一般认为,电子密度与太阳辐射通量存在线性 相关关系^[24].相比太阳活动低年,太阳活动高年期 间的太阳辐射通量以及黑子数的起伏相对较大,这 可能使得电离层电子密度的起伏较大,电子密度梯 度也会有相应的变化.此外,等离子体垂直漂移速度 (电离层背景纬圈电场)也会受到太阳辐射通量的影 响^[25],太阳活动的起伏会引起等离子体垂直漂移的 起伏.如式(3)所示,电子密度梯度和等离子体垂直 漂移速度是影响 R-T 不稳定性线性增长率的两个 重要因素.因此,电子密度和等离子体垂直漂移的快 速起伏变化会导致增长率的起伏变化,增长率会随 太阳辐射通量的变化而起伏.在太阳活动低年,太阳 辐射较弱,电子密度和等离子体垂直漂移随季节变 化也较小,增长率的季节变化特征相对较弱.在太阳 活动高年,太阳辐射较强,导致增长率的季节变化特 征较明显.因此,相比太阳活动高年期间的增长率, 太阳活动低年期间的增长率随季节变化的特征相对 较弱,一个太阳活动周期内的增长率的平均值的季 节变化特征也会变得不如太阳高年期间的增长率的 变化特征显著,如图 3 和图 4 所示.此外,等离子体 垂直漂移速度存在随地理经度的变化^[26],因此增长 率的变化特征也会存在随地理经度的变化.

通过比较分析增长率与实验观测的不规则结构 和闪烁活动的变化特征,发现增长率能在一定程度 上反映不规则结构和闪烁活动出现率随地方时、季 节、太阳活动和地理经度的变化特征以及逐日变化 特征,三维 R-T 不稳定性线性增长率可用于表征不 规则结构和闪烁活动随地方时、太阳活动、季节和地 理经度变化的形态特征.但需要指出的是,增长率的 变化特征与实验观测结果仍然存在一些差异,如不 规则结构随地方时的变化特征,特别是在太阳活动 低年期间.许多观测结果表明[19,27-30],在太阳活动低 年期间,不规则结构主要在午夜之后的 0100-0300LT 出现,特别是在 6-8 月期间^[27,29-30],它们可 能主要由重力波以及大尺度电离层扰动触发[31].在 太阳活动高年期间,不规则结构主要在午夜之前出 现. 而增长率却表明, 在太阳活动低年期间, 不规则 结构在午夜之后较难生成,如图 2d 所示.在 5°E 经 度区,如图 2b 所示,在午夜之后的 0000-0100LT 期间,两分点期间的增长率仍可能为正,而6-8月 期间的增长率为负,而在太阳活动高年,不规则结构 可能在午夜之后出现,甚至在午夜之后的 0100LT 附近,增长率会出现极大值.实验结果与增长率之间 的这种不一致意味着 R-T 不稳定性的发展过程与 不规则结构的生成和发展过程存在一定的差异.

此外,增长率随地理经度的变化特征与实验观测结果也存在一定的差异,特别是在位于 300°E— 330°E 的南大西洋异常区(South Atlantic Anomaly, SAA).在 SAA 区,如图 13 所示,不规则结构的出现 率在 11—1 月期间有一个极大值.虽然计算得到的 增长率的值在 10—1 月期间都较大,但极大值出现 在两分点附近.这表明增长率并没有完全反映出不 规则结构随地理经度变化的规律.

三维 R-T 不稳定性线性增长率的变化特征与 不规则结构的变化特征之间的差异表明,虽然线性 增长率可在一定程度上表征不规则结构随地方时、 季节、太阳活动和地理经度以及逐日变化的特征,但 仅利用线性增长率很难准确地预测不规则结构和闪 烁活动的出现率.这可能是由于影响不规则结构出 现的物理因素众多,不规则结构的生成发展过程比 较复杂. R-T 不稳定性仅仅反映了不规则结构生成 和发展的部分过程.

不规则结构的生成发展过程通常可分为三个阶 段考虑:种子过程;线性发展阶段;非线性发展阶 段. R-T 不稳定性线性增长率仅反映了不规则结构 的线性发展过程,仅利用线性增长率并不能完全反 映不规则结构的变化规律.除了电子密度梯度和等 离子体垂直漂移,影响 R-T 不稳定性的物理因素还 包括中性风场、E区电导率、磁偏角以及背景电场和 风场的梯度等[10].因此,本文计算得到的线性增长 率也并没有完全反映 R-T 不稳定性的线性发展过 程.有关不规则结构和闪烁的一些特殊变化规律,如 不规则结构出现率的 SAA 异常,还有待进一步研 究.为了更全面准确地了解和反映不规则结构和闪 烁的变化规律,需要结合观测数据以及其它分析方 法,并进一步研究影响不规则结构出现的种子过程 和非线性发展阶段.对于本文建立的增长率的统计 特征模型,也可进一步结合实验观测结果进行改进. 如通过比较研究线性增长率与闪烁指数 S4 的关系, 类似于 Anderson 等^[4]建立的等离子体垂直漂移与 S4 指数之间的关系,构建线性增长率与 S4 指数之 间的联系,进一步改善利用增长率建立的不规则结 构和闪烁出现率的理论模型.

6 结 论

本文根据三维广义 R-T 不稳定性分析得到的 线性增长率的表达式,计算在不同地方时、季节、太 阳活动和地理经度区的线性增长率,并比较分析增 长率随地方时、季节、太阳活动和地理经度区的变化 以及增长率的逐日变化与实验观测到的不规则结构 和闪烁出现率随地方时、季节、太阳活动和地理经度 的变化,具体结果可总结如下:

(1) 增长率表现出随地方时的变化,增长率随 地方时的变化特征还依赖于太阳活动和地理经度. 在太阳活动高年,增长率的极大值主要出现在午夜 前 2300LT 至午夜后 0100LT 附近;在太阳活动低 年,增长率的极大值主要出现在 2100—2300LT 附近.

(2) 在所有经度区,增长率均表现出显著的季节变化.增长率的极大值主要出现在 3—4 月和 9—

10 月期间;增长率的极小值出现在 6—8 月和 12—1 月期间.在不同季节,增长率均表现出显著的随地理 经度的变化.在所有经度上,增长率的极大值出现在 300°E—30°E 经度区的 3—4 月和 9—10 月期间,极 小值出现在 45°E—90°E 经度区和 255°E—330°E 经 度区的 6—8 月期间.

(3)在所有经度区,增长率均表现出显著的随 太阳活动的变化.增长率的极大值随着太阳活动的 增强而逐渐增大,随着太阳活动的减弱而逐渐减小. 在太阳活动极大年期间,增长率的值较大;在太阳活动极小年期间,增长率的值较小.

(4) 增长率表现出逐日变化特征,逐日变化特征 征还依赖于地理经度和太阳活动.在太阳活动高年 期间,增长率的逐日变化更为显著.

(5) 增长率的变化特征与实验观测结果(不规则结构和闪烁出现率的变化规律)较为一致,但也存在一些差异.三维广义 R-T 不稳定性线性增长率能在一定程度上反映不规则结构和闪烁出现率随地方时、季节、太阳活动和地理经度的变化以及逐日变化特征.利用线性增长率随地方时、季节、太阳活动和地理经度的变化特征,可构建不规则结构和闪烁活动出现率随地方时、季节、太阳活动和地理经度变化的理论统计特征模型.

本文结果表明三维 R-T 不稳定性的线性增长 率能在一定程度上反映不规则结构的变化特征,这 意味着线性增长率可用于预测不规则结构在何时何 地出现,并可能应用于闪烁预报模型中^[6].这也表明 分析 R-T 不稳定性的线性增长率的变化特征是具 有一定科学意义和实际应用价值的.

致谢 感谢 NGDC(National Geophysical Data Center)提供的太阳黑子数.感谢审稿人提出的宝贵 意见和有益的建议.

参考文献(References)

- [1] Woodman R F. Spread F-an old equatorial aeronomy problem finally resolved? Ann. Geophys., 2009, 27(5): 1915-1934.
- [2] Kelley M C. The Earth's Ionosphere: Plasma Physics and Electrodynamics (2nd ed). London: Elsevier, 2009.
- [3] Basu B. On the linear theory of equatorial plasma instability: Comparison of different descriptions. J. Geophys. Res., 2002, 107(A8): 1199, doi: 10.1029/2001JA000317.
- [4] Anderson D N, Reinisch B, Valladare C, et al. Forecasting the occurrence of ionospheric scintillation activity in the equatorial ionosphere on a day-to-day basis. J. Atmos. Sol-Terr. Phys., 2004, 66(17): 1567-1572.
- [5] Retterer J M, Decker D T, Borer W S, et al. Assimilative modeling of the equatorial ionosphere for scintillation

forecasting: Modeling with vertical drifts. *J. Geophys. Res.*, 2005, 110(A11): A11307, doi: 10.1029/2002JA009613.

- [6] Retterer J M. Physics-based forecasts of equatorial radio scintillation for the communication and navigation outage forecasting system (C/NOFS). Space Weather, 2005, 3 (12): S12C03, doi: 10.1029/2005SW000146.
- [7] Kelley M C, Retterer J. First successful prediction of a convective equatorial ionospheric storm using solar wind parameters. *Space Weather*, 2008, 6(8): S08003, doi: 10. 1029/2007SW000381.
- [8] Singh S B, Patel K, Patel R P, et al. Modeling of VHF scintillation observed at low latitude. J. Physics: Conf. Ser., 2010, 208(1): 012065, doi: 10.1088/1742-6596/208/ 1/012065.
- [9] 罗伟华,徐继生,田茂.通量管积分瑞利-泰勒不稳定性的半球不对称和随经度变化的研究.地球物理学报,2012,55 (4):1078-1087.

Luo W H, Xu J S, Tian M. Investigation of hemispheric asymmetry and longitudinal variation of flux-tube integrated Rayleigh-Taylor instability. *Chinese J. Geophys.* (in Chinese), 2012, 55(4): 1078-1087.

- [10] 罗伟华,徐继生,徐良.赤道电离层 R-T 不稳定性发展的控制因素分析.地球物理学报,2009,52(4):849-858.
 Luo W H, Xu J S, Xu L. Analysis of controlling factors leading to the development of R-T instability in equatorial ionosphere. *Chinese J. Geophys.* (in Chinese), 2009, 52 (4): 849-858.
- [11] Bilitza D. International reference ionosphere 2000. Radio Science, 2001, 36(2): 261-275.
- [12] Drob D P, Emmert J T, Crowley G, et al. An empirical model of the Earth's horizontal wind fields: HWM07. J. Geophys. Res., 2008, 113(A12): A12304, doi: 10.1029/ 2008JA013668.
- [13] Picone J M, Hedin A W, Drob D P, et al. NRLMSISE-00 empirical model of the atmosphere: Statistical comparisons and scientific issues. J. Geophys. Res., 2002, 107 (A12): 1468, doi: 10.1029/2002JA009430.
- [14] Adewale A O, Oyeyemi E O, Adeloye A B, et al. A study of L-band scintillations and total electron content at an equatorial station, Lagos, Nigeria. *Radio Science*, 2012, 47: RS2011, doi: 10.1029/2011RS004846.
- [15] 徐继生,朱洁,李莉等.武汉与桂林 L-波段电波闪烁与 TEC 起伏特征比较.电波科学学报,2007,22(2):181-186.
 Xu J S, Zhu J, Li L, et al. Comparison of L-band radio wave scintillations and TEC fluctuations from observation of Wuhan and Guilin. *Chinese J. Radio Sci.* (in Chinese), 2007, 22(2):181-186.
- [16] 胡连欢,宁百齐,李国主.海南地区电离层闪烁观测与 GISM模式预测的比较分析.空间科学学报,2007,27(5): 384-390.

Hu L H, Ning B Q, Li G Z. Comparison between GISM predictions and ionospheric scintillation measurements over Hainan region. *Chin. J. Space Sci.* (in Chinese), 2007, 27 (5): 384-390.

[17] Dandekar B S, Groves K M. Using ionospheric scintillation observations for studying the morphology of equatorial ionospheric bubbles. *Radio Science*, 2004, 39(3): RS3010, doi: 10.1029/2003RS003020.

[18] 熊波,万卫星,宁百齐等.海南三亚地区 S4 指数与 C/N、
 ROTI的比较分析.地球物理学报,2007,50(6):1639-1648.
 Xiong B, Wan W X, Ning B Q, et al. A comparison and

analysis of the S4 index, C/N and ROTI over Sanya. *Chinese* J. Geophys. (in Chinese), 2007, 50(6): 1639-1648.

- [19] Aarons J. The longitudinal morphology of equatorial F-layer irregularities relevant to their occurrence. Space Sci. Rev., 1993, 63(3-4): 209-243.
- [20] Huang C Y, Burke W J, Machuzak J S, et al. Equatorial plasma bubbles observed by DMSP satellites during a full solar cycle: Toward a global climatology. J. Geophys. Res., 2002, 107(A12): SIA7-1-SIA7-10, doi: 10.1029/2002JA009452.
- [21] Burke W J, Gentile L C, Huang C Y, et al. Longitudinal variability of equatorial plasma bubbles observed by DMSP and ROCSAT-1. J. Geophys. Res., 2004, 109(A12): A12301, doi: 10.1029/2004JA010583.
- [22] Gentile L C, Burke W J, Rich F J. A climatology of equatorial plasma bubbles from DMSP 1989-2004. *Radio Science*, 2006, 41(5): RS5S21, doi: 10.1029/2005RS003340.
- [23] Su S Y, Chao C K, Liu C H. On monthly/seasonal/ longitudinal variations of equatorial irregularity occurrences and their relationship with the postsunset vertical drift velocities. J. Geophys. Res., 2008, 113(A5): A05307, doi: 10.1029/2007JA012809.
- [24] Liu L B, Wan W X, Chen Y D, et al. Solar activity effects of the ionosphere: A brief review. *Chinese Science Bulletin*, 2011, 56(12): 1202-1211, doi: 10.1007/s11434-010-4226-9.
- [25] Fejer B G, Paula E R, Gonzalez S A, et al. Average vertical and zonal F region plasma drifts over Jicamarca. J. Geophys. Res., 1991, 96(A8): 13901-13906.
- [26] Fejer B G, Jensen J W, Su S Y. Quiet time equatorial F region vertical plasma drift model derived from ROCSAT-1 observations. J. Geophys. Res., 2008, 113(A5): A05304, doi: 10.1029/2007JA012801.
- [27] Niranjan K, Brahmanandam P S, Rao P R, et al. Post midnight spread-F occurrence over Waltair (17. 7°N, 83. 3°E) during low and ascending phases of solar activity. Ann. Geophys., 2003, 21: 745-750.
- [28] Burke W J, de La Beaujardière O, Gentile L C, et al. C/ NOFS observations of plasma density and electric field irregularities at post-midnight local times. *Geophys. Res. Lett.*, 2009, 36(18): L00C09, doi: 10.1029/2009GL038879.
- [29] Li G Z, Ning B Q, Abdu M A, et al. On the occurrence of postmidnight equatorial F region irregularities during the June solstice. J. Geophys. Res., 2011, 116(A4): A04318, doi: 10.1029/2010JA016056.
- [30] Joshi L M, Patra A K, Rao S V B. Equatorial F-region irregularities during low and high solar activity conditions. *Ind. J. Radio Space Phys.*, 2012, 41(2): 208-219.
- [31] Abdu M A. Equatorial spread F development and quiet time variability under solar minimum conditions. Ind. J. Radio Space Phys., 2012, 41(2): 168-193.

2905