射频激励等离子体非线性效应的 FDTD 数值模拟

赵国伟¹²) 王之江¹) 徐跃民¹) 梁志伟¹²) 徐 杰¹²)

1)(中国科学院空间科学与应用研究中心 北京 100080)
 2)(中国科学院研究生院 北京 100080)
 (2006年11月9日收到 2006年11月27日收到修改稿)

在考虑热运动、电子复合、扩散等效应后,建立电磁波与等离子体相互作用模型,验证了射频激励等离子体时 产生的二次、多次谐波以及各个不同频段信号的调制现象,得到了不同激励功率、产生电子的电场阈值、电子能量 等参数对电磁波频谱的影响,这对于射频激励等离子体的电路匹配、耦合器件以及等离子体天线传输、电磁兼容等 设计很有帮助.

关键词:射频,谐波,等离子体,非线性 PACC:5225,5240,5265

1.引 言

等离子体作为物质的第四态,已经广泛应用于 各个领域中.军事上,应用于飞行器隐身、推进器、通 信、探测等方面.当等离子体密度高,信号频率不能 穿透等离子体,趋肤深度很小,会沿着柱形等离子体 传播,与金属天线类似,因此可以利用等离子体的导 电性能做等离子体天线,由于它的反射、吸收电磁波 特性,同时又具有一定隐身能力.

等离子体天线概念的提出,这方面研究也逐渐 增多^[1-8],Borg^[1,4],Moisar^[2],Rayner^[3]等计算了等离 子体天线密度,波的衰减系数等重要参数.Anderson 等^[5,6]综合介绍了等离子体的一些性能.这些研究主 要是集中于等离子体天线激励原理、特性、实验等综 述性方面的讨论.赵国伟等^[7,8]理论计算了一定电子 密度分布条件下,等离子体天线的辐射方向图和阻 抗、增益.电磁波在等离子体中的传播,国内外也做 了很多工作^[9-21],刘少斌等^[9-12]利用时域有限差分 (FDTD)算法计算了电磁波在等离子体中的透射、反 射系数.这些都是在电磁波不影响等离子体参数的 前提下得到的,时变等离子体中传输的研究集中于 瞬时密度的变化引起的频率漂移^[13-18].

实际利用射频激励产生等离子体,由于电磁波 和等离子体相互作用引起的非线性效应,会出现各 种谐波和调制信号,上述模型和结果已经不再适用, 而等离子体天线发射或接收信号时,不同频率的非 线性效应对包括电路的匹配、滤波等器件以及传输 效率等参数影响非常大.

本文利用 FDTD 算法,计算了电磁场在等离子 体中能量损耗的同时,对等离子体密度以及自身信 号的影响.第二节建立了模型的基本方程,并对方程 进行离散化;第三节代入单频和多频信号数据,不同 参数对电磁波传输的影响,分析各种条件下谐波和 调制信号的产生,并对结果进行分析.

2. 模型、公式推导

图 1 示出了一维等离子体模型,等离子体两边 是真空介质,源位于真空中,信号波矢沿正负 Z 轴, 电磁场为 XY 方向.



图1 一维等离子体模型

对非磁化冷等离子体,电磁场频率为ω, Maxwell方程

$$\frac{1}{\mu_0} \nabla \times B = j + \varepsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t},$$

$$\nabla \times E = -\frac{\partial B}{\partial t}.$$
(1)

电子 x ,z 方向运动方程

$$\frac{\partial u_{ex}}{\partial t} + u_{ex} \frac{\partial}{\partial x} u_{ex} = -\frac{e}{m_e} E - \nu_{en} u_{ex} ,$$

$$\frac{\partial u_e}{\partial t} + u_e \frac{\partial}{\partial z} u_e = -\frac{3kT_e}{m_e n_e} \frac{\partial n_e}{\partial z} - \nu_{en} u_e . \quad (2)$$

z 方向连续性方程

$$\frac{\partial n_{\rm e}}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial z} (n_{\rm e} u_{\rm e}) = -\alpha n_{\rm e}^2 + U_{\rm s}. \qquad (3)$$

电磁波在等离子体的能量损耗为

$$U_1 = \int J \cdot E \, \mathrm{d}t \, .$$

激励产生等离子体电子为

$$U_{\rm s} = \begin{cases} 0, & |E| < E_{\rm th}, \\ \frac{U_1}{\theta}, & |E| \ge E_{\rm th}, \end{cases}$$
(4)

 子复合系数. U_1 为电磁波在等离子体中的能量衰减. U_2 为电磁波在等离子体中激励产生的电子源.

利用 z 变化特性 得到第 $n \cdot \Delta t$ 时刻第 i 个节点 电流、电场和磁场的表达式为

$$j^{n}(i) = e^{-\nu \cdot dt} \times j^{n-1}(i) + \varepsilon_{0} \cdot dt \cdot \omega_{pe}^{2} \times E^{n-1}(i),$$
(5)

$$E_x^{n}(i) = E_x^{n-1}(i) - \frac{\mathrm{d}t}{\varepsilon_0 \cdot \mathrm{d}y}(H_y^{n-1}(i)) - \frac{\mathrm{d}t}{\varepsilon_0}f_y^{n-1}(i), \qquad (6)$$

 $H_{y}^{n}(i) = H_{y}^{n-1}(i) - \frac{\mathrm{d}t}{\mu_{0} \cdot \mathrm{d}x}(E_{x}^{n}(i+1) - E_{x}^{n}(i))(7)$

考虑了扩散等效应,电子运动到其他节点,运动方程 无论是取前向、后向、中间差分,还是根据速度正负 取差分形式,热速度引起的压力会在某些情况下导 致电磁波和电子密度的不稳定和不连续,定义

$$u_{\rm e} = (u_{\rm eL} + u_{\rm eR})/2$$
, (8)

运动方程离散化得到

$$u_{eR}^{n+1}(i) = \frac{\frac{1}{\Delta t} - \frac{u_{e}^{n}(i+1) - u_{e}^{n}(i)}{2 \times \Delta z} - \frac{\nu_{en}}{2}}{\frac{1}{\Delta t} + \frac{u_{e}^{n}(i+1) - u_{e}^{n}(i)}{2 \times \Delta z} + \frac{\nu_{en}}{2}} u_{e}^{n}(i) - \frac{3kT_{e}(n_{e}^{n}(i+1) - n_{e}^{n}(i))}{m_{e} \cdot n_{e}^{n}(i) \cdot \Delta z \cdot \left(\frac{1}{\Delta t} + \frac{u_{e}^{n}(i+1) - u_{e}^{n}(i)}{2 \times \Delta z} + \frac{\nu_{en}}{2}\right)},$$
(9)

$$u_{eL}^{n+1}(i) = \frac{\frac{1}{\Delta t} - \frac{u_{e}^{n}(i) - u_{e}^{n}(i-1)}{2 \times \Delta z} - \frac{\nu_{en}}{2}}{\frac{1}{\Delta t} + \frac{u_{e}^{n}(i) - u_{e}^{n}(i-1)}{2 \times \Delta z} + \frac{\nu_{en}}{2}} u_{e}^{n}(i) - \frac{3kT_{e}(n_{e}^{n}(i) - n_{e}^{n}(i-1))}{m_{e} \cdot n_{e}^{n}(i) \cdot \Delta z \cdot \left(\frac{1}{\Delta t} + \frac{u_{e}^{n}(i) - u_{e}^{n}(i-1)}{2 \times \Delta z} + \frac{\nu_{en}}{2}\right)},$$
(10)

由连续性方程得到

$$n_{e}^{n+1}(i) = n_{e}^{n}(i) + (U_{s} - \alpha \cdot n_{e}^{n}(i) \cdot n_{e}^{n}(i)) \cdot \Delta t - \frac{\Delta t}{\Delta z} \left(\frac{n_{e}^{n}(i) \cdot u_{eR}^{n}(i) + n_{e}^{n}(i+1) \cdot u_{eI}^{n}(i+1)}{2} - \frac{n_{e}^{n}(i-1) \cdot n_{eR}^{n}(i-1) + n_{e}^{n}(i) \cdot u_{eI}^{n}(i)}{2}\right).$$
(11)

电子运动到其他网格区域 状态发生改变 必须重新求解节点内电子平均速度

$$u_{e}^{n+1}(i) = \left(n_{e}^{n}(i) \cdot u_{e}^{n}(i) - n_{e}^{n}(i+1) \cdot u_{eL}^{n+1}(i+1) \cdot \frac{\Delta t}{\Delta z} \cdot u_{eL}^{n+1}(i+1)\right) / n_{e}^{n+1}(i) \cdot u_{eL}^{n+1} < 0,$$

$$u_{e}^{n+1}(i) = \left(n_{e}^{n}(i) \cdot u_{e}^{n}(i) + n_{e}^{n}(i-1) \cdot u_{eL}^{n+1}(i-1) \cdot \frac{\Delta t}{\Delta z} \cdot u_{eR}^{n+1}(i-1)\right) / n_{e}^{n+1}(i) \cdot u_{eR}^{n+1} > 0. \quad (12)$$

能量损耗产生的等离子体为

$$U_{\rm s} = \begin{cases} 0, & |E| < E_{\rm th}, \\ \frac{j^n(i) \cdot E^n(i)}{\theta}, & |E| \ge E_{\rm th}. \end{cases}$$
(13)

由(5)--(13)式就可以得到了电子速度、密度、电流、 电场与磁场的递推表达式。

3. 数值模拟

取射频信号频率 f = 150 MHz,产生每个电子所 需要的能量 $\theta \approx 10 \text{ eV}$,电子能量 $kT_e \approx 5 \text{ eV}$, $E_{\text{th}} =$ 400(V/m),复合系数 $\alpha \approx 1 \times 10^{-8}$,等离子体初始密 度 $n_e = 1 \times 10^{11} / \text{m}^3$ 信号源电场幅度 | E | = 500—1300 (V/m),如果等离子体初始密度很小,信号几乎全部 透射出等离子体,能量损耗很小,无法激励等离子 体 因此初始必须有一定密度的等离子体.从图 2 中 可以看出,当激励能量(电场幅度)比较小时,不足以 产生一定密度的电子,但由于复合效应和向边界壁 上的扩散 等离子体电子密度随时间减小 信号时间 变化尺度远大于扩散复合时间尺度,因而很难观察 到信号的非线性效应 ,与一般的等离子体与电磁波 的计算、模拟结果相似;但当电场强度足够大时,能 够短时间产生一定密度等离子体,信号由于等离子 体电子密度的瞬时变化 出现非线性 随着电场幅度 增大,谐波和相互之间调制产生的信号更加明显,从 (11) 武中看出, 电磁波的能量损耗作为产生等离子 体的源、电子热运动两者引起的密度波动是引起非 线性的主要因素 在一阶近似下 能量损耗的频率是 基频的两倍,谐波频率为450 MHz,750 MHz,1050 MHz...在各个谐波和调制信号中 450 MHz 谐波信号 幅度较大;电子热运动的频率为基频,谐波频率为 300 MHz A50 MHz 600 MHz 750 MHz...其中对二次 谐波 300 MHz 的贡献最大,在图 3 实验测量中可以 观察到相应的现象. $\Pi | E | = 1000(V/m)$, 增大电场 阈值 E_{th} = 0-600(V/m),图 4 中, 一阶近似下, 激励 产生等离子体的能量损耗主频是两倍信号基频 及 其倍频组成的 阈值变大 高频幅度增加 因此较大



图 2 不同激励电场幅度条件下的信号频谱



图 3 150 MHz 射频激励等离子体信号频谱

的电场阈值,信号高频分量相对增大,同时产生等离 子体的有效能量的减少,等离子体密度、电子热速度 引起的电子密度波动减小,二次谐波和其倍频信号 也变小.



图 4 不同电场阈值下的信号频谱

其他参数不变,取电子温度 kT_e = 0—10 eV,图 5 中得到,在电子温度为零时,信号中没有二次谐 波,只有基频与二次倍频引起的谐波 150 MHz ,450 MHz ,750 MHz ...,几乎没有其他频率信号,但当增加 等离子体电子温度时,电子温度引起的谐波分量增 加,特别是 300 MHz 信号明显变大,同时在高频段, 即随着电子温度的升高,信号的本底噪声也增加.

运行一段时间,短时间内电子密度不快速变化时,信号也相对趋于稳定,信号不再是单频波.此时加入传输的小幅度信号,信号一频率 $f_1 = 14.2$ MHz 和信号二频率 $f_2 = 229$ MHz 信号中出现了它们与激励信号的调制波,同时因为电子密度的时间波动尺度比信号一时间尺度大,与信号二可比,因此信号一



图 5 不同电子温度下的信号频谱

非线性效应不明显,在图 6,7 中,15—150 MHz 区域 内看不到信号一的倍频,而 f_2 的谐波分量则很明显,实验现象也验证了模型的结果.







图 7 150 MHz 激励后加 229 MHz 信号的频谱

4.结 论

根据电磁波与等离子体的相互作用方程,能量 损耗引起的等离子体密度变化,同时考虑了电子热 速度的扩散对电磁波频谱的影响,不仅可以观察瞬 时变化等离子体对电磁波传输的影响,解释了实验 中射频激励等离子体所引起的各种谐波和调制信 号.对射频功率,激励等离子体的电场阈值、电子温 度等参数分析它们对非线性谐波和调制信号影响; 得到不同频率信号的非线性作用,发现对于频率较 低的短波信号,谐波分量几乎没有,这方面等离子体 天线应用于短波信号传输有一定的优势;同时这些 对于射频激励的等离子体天线设计、电磁兼容等问 题有重要的参考意义.

- [1] Borg G G ,Harris J H 2000 Physics of Plasmas 7 2198
- [2] Nowakowska H Zakrzewski Z "Moisan M 2001 Journal of physics D : Applied Physics 34 1474
- [3] Rayner J P , Whichello A P 2004 IEEE Transactions on Plasma Science 32 269
- [4] Borg G G ,Harris J H 1999 Appl . Phys . Lett . 74 3272
- [5] Alexeff I ,Anderson T 2006 IEEE Trans . On Plasma Science 34 166
- [6] Chen S L ,Ma H X 2005 Radar Science and Technology 3 140
- [7] Zhao G W , Chen C , Xu Y M 2005 Chinese Journal . of Space Sci . 25 93 (in Chinese] 赵国伟、陈 诚、徐跃民 2005 空间科学学报 25 93]

- [8] Zhao G W , Chen C , Xu Y M 2006 Acta Phys. Sin. 55 3458(in Chinese J 赵国伟、陈 诚、徐跃民 2006 物理学报 55 3458]
- [9] Liu S B, Mo J J, Yuan N C 2004 Acta Phys. Sin. 53 778(in Chinese J 刘少斌、莫锦军、袁乃昌 2004 物理学报 53 778]
- [10] Liu S B, Mo J J, Yuan N C 2004 Acta Phys. Sin. 53 783(in Chinese J 刘少斌、莫锦军、袁乃昌 2004 物理学报 53 783]
- [11] Liu S B, Mo J J, Yuan N C 2004 Acta Phys. Sin. 53 2233(in Chinese J 刘少斌、莫锦军、袁乃昌 2004 物理学报 53 2233]
- [12] Liu S B ,Mo J J , Yuan N C 2004 Acta Phys. Sin. 53 2633(in Chinese J 刘少斌、莫锦军、袁乃昌 2004 物理学报 53 2633]
- [13] Leopold B F ,Gerald M W 1970 IEEE Transactions on Antennas and

Propagation 18 242

- [14] Venkata R G ,Diskshitulu K K 1989 IEEE Transactions on Plasma Science 17 828
- [15] Dikshitulu K K, Senior M 1993 IEEE Transactions on Plasma Science 21 70
- [16] Dikshitulu K K Senior M 1993 IEEE Transactions on Plasma Science 21 77
- [17] Joo H L, Dishitulu K K, Senior M 1999 IEEE Transactions on Antennas and Propagation 47 1146
- [18] Spencer P K 2001 IEEE Transactions on Plasma Science 29 365
- [19] Zheng J 2006 Chinese Physics 15 1028
- [20] Cheng C ,Liu P ,Xu L ,Zhang L Y ,Zhan R J 2006 Chinese Physics 15 1544
- [21] Xie H Q ,Liu P K 2006 Chinese Physics 15 2042

Numerical simulation of plasma nonlinear phenomena excited by radio-frequency wave using FDTD method

Zhao Guo-Wei^{1,2}) Wang Zhi-Jiang¹) Xu Yue-Min¹) Liang Zhi-Wei^{1,2}) Xu Jie^{1,2})

1 X Center of Space Science and Application Research , Chinese Academy of Sciences , Beijing 100080 , China)

2 J Graduate University of Chinese Academy of Sciences ,Beijing 100080 ,China)

(Received 9 November 2006; revised manuscript received 27 November 2006)

Abstract

Radio-frequency excitation enables the plasma to contain two, three or more harmonic waves, and the modulating signal produced by signal source and excitation source under the plasma nonlinear influence should not be ignored. A new wave-plasma interaction model is set up considering the electron thermal motion, recombination and diffusion effect. It verifies the modulations of signal in different frequencies and explains the production of the second and high order harmonic waves in plasma excitation. The variation of the EM wave pedigree is analyzed taking into account the parameters such as input power, ionization field threshold and electron average energy. The result is of use in tuning the matching circuit or selecting the coupling element in plasma discharge, and it is helpful in electric magnetic interface design, plasma antenna transmission, etc.

Keywords : radiao frequency , harmonious wave , modulate , non-linear PACC : 5225 , 5240 , 5265