# 气体放电中等离子体的分析

洪宇宸<sup>†</sup> 181840084 南京大学物理学院

摘要: 等离子体

关键词: 等离子体

## 1 引言

等离子体作为物质的第四态在宇宙中普遍存在。在实验室中对等离子体的研究是从气体放电开始的。朗缪尔(I. Langmuir)和汤克斯(L. Tonks)首先引入"等离子体"这个名称。近年来等离子体物理学有了较快发展,并被应用于电力工业、电子工业、金属加工和广播通讯等部门,特别是等离子体的研究,为利用受控热核反应,解决能源问题提供了诱人的前景。

## 2 实验目的

- 1.了解气体放电中等离子体的特性。
- 2.利用等离子体诊断技术测定等离子体的一些基本参量。

## 3 实验原理

1. 等离子体及其物理特性

等离子体(又称等离子区)定义为包含大量正负带电粒子、而又不出现净空间电荷的电离气体。也就是说,其中正负电荷密度相等,整体上呈现电中性。等离子体可分为等温等离子体和不等温等离子体,一般气体放电产生的等离子体属不等温等离子体。

等离子体有一系列不同于普通气体的特性:

- (1) 高度电离,是电和热的良导体,具有比普通气体大几百倍的比热容。
- (2) 带正电的和带负电的粒子密度几乎相等。
- (3) 宏观上是电中性的。

虽然等离子体宏观上是电中性的,但是由于电子的热运动,等离子体局部会偏离电中性。电荷之间的库仑相互作用,使这种偏离电中性的范围不能无限扩大,最终使电中性得以恢复。偏离电中性的区域最大尺度称为德拜长度  $\lambda_D$ 。当系统尺度  $L>\lambda_D$ 时,系统呈现电中性,当  $L<\lambda_D$ 时,系统可能出现非电中性。

2. 等离子体的主要参量

描述等离子体的一些主要参量为:

- (1) 电子温度 T。。它是等离子体的一个主要参量,因为在等离子体中电子碰撞电离是主要的,而电子碰撞电离与电子的能量有直接关系,即与电子温度相关联。
  - (2) 带电粒子密度。电子密度为 n<sub>e</sub>, 正离子密度为 n<sub>i</sub>, 在等离子体中 n<sub>e</sub>≈ n<sub>i</sub>。
  - (3)轴向电场强度 E<sub>L</sub>。表征为维持等离子体的存在所需的能量。

<sup>†</sup> Email: 181840084@smail.nju.edu.cn

- (4) 电子平均动能 E。。
- (5)空间电位分布。

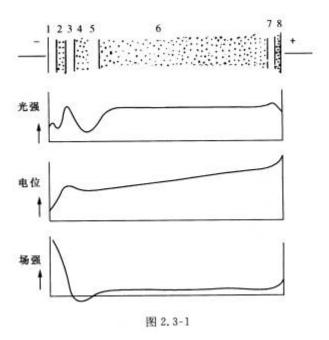
此外,由于等离子体中带电粒子间的相互作用是长程的库仑力,使它们在无规则的热运动之外,能产生某些类型的集体运动,如等离子振荡,其振荡频率 F<sub>p</sub>称为朗缪尔频率或等离子体频率。电子振荡时辐射的电磁波称为等离子体电磁辐射。

#### 3. 稀薄气体产生的辉光放电

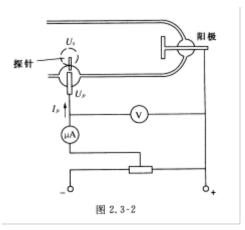
本实验研究的是辉光放电等离子体。

辉光放电是气体导电的一种形态。当放电管内的压强保持在  $10 \sim 10^{2} Pa$  时,在两电极上加高电压,就能观察到管内有放电现象。辉光分为明暗相间的 8 个区域,在管内两个电极间的光强、电位和场强分布如图 2.3-1 所示。8 个区域的名称为(1)阿斯顿区,(2)阴极辉区,

(3) 阴极暗区, (4) 负辉区, (5) 法拉第暗区, (6) 正辉区(即正辉柱), (7) 阳极暗区, (8) 阳极辉区。



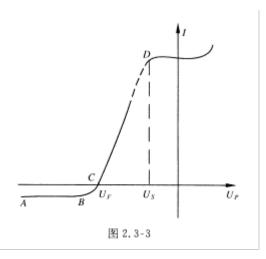
正辉区是我们感兴趣的等离子区。其特征是:气体高度电离;电场强度很小,且沿轴向有恒定值。这使得其中带电粒子的无规则热运动胜过它们的定向运动。所以它们基本上遵从麦克斯韦速度分布律。由其具体分布可得到一个相应的温度,即电子温度。但是,由于电子质量小,它在跟离子或原子作弹性碰撞时能量损失很小,所以电子的平均动能比其他粒子的大得多。这是一种非平衡状态。因此,虽然电子温度很高(约为105K),但放电气体的整体温度并不明显升高,放电管的玻璃壁并不软化。



#### 4.等离子体诊断

测试等离子体的方法被称为诊断,它是等离子体物理实验的重要部分。等离子体诊断有(1) 探针法,(2) 霍尔效应法,(3) 微波法,(4) 光谱法,等等。下面介绍前两种方法。

(1)探针法。探针法测定等离子体参量是朗缪尔提出的,又称朗缪尔探针法。分单探针法 和双探针法。



①单探针法。探针是封入等离子体中的一个小的金属电极(其形状可以是平板形、圆柱形、球形), 其接法如图 2.3-2 所示。以放电管的阳极或阴极作为参考点,改变探针电位,测出相应的探针电 流,得到探针电流与其电位之间的关系,即探针伏安特性曲线,如图 2.3-3 所示。对此曲线的解 释为:

在AB段,探针的负电位很大,电子受负电位的拒斥,而速度很慢的正离子被吸向探针, 在探针周围形成正离子构成的空间电荷层,即所谓"正离子鞘",它把探针电场屏蔽起来。等离 子区中的正离子只能靠热运动穿过鞘层抵达探针,形成探针电流,所以AB段为正离子流,这 个电流很小。

过了B点,随着探针负电位减小,电场对电子的拒斥作用减弱,使一些快速电子能够克服电场拒斥作用,抵达探极,这些电子形成的电流抵消了部分正离子流,使探针电流逐渐下降,所以BC段为正离子流加电子流。

到了C点,电子流刚好等于正离子流,互相抵消,使探针电流为零。此时探针电位就是悬浮电位 $U_F$ 。

继续减小探极电位绝对值,到达探极电子数比正离子数多得多,探极电流转为正向,并且 迅速增大,所以CD段为电子流加离子流,以电子流为主。

当探极电位U<sub>p</sub>和等离子体的空间电位U<sub>s</sub>相等时,正离子鞘消失,全部电子都能到达探极,这对应于曲线上的D点。此后电流达到饱和。如果U<sub>p</sub>进一步升高,探极周围的气体也被电离,使探极电流又迅速增大,甚至烧毁探针。

由单探针法得到的伏安特性曲线,可求得等离子体的一些主要参量。

对于曲线的CD段,由于电子受到减速电位 $(U_P-U_s)$ 的作用,只有能量比 $e(U_P-U_s)$ 大的那部分电子能够到达探针。假定等离子区内电子的速度服从麦克斯韦分布,则减速电场中靠近探针表面处的电子密度 $n_P$ ,按玻耳兹曼分布应为

$$n_e = n_0 \exp \left[ \frac{e(U_p - U_s)}{kT_e} \right]$$
 (2.3-1)

式中no为等离子区中的电子密度, Te为等离子区中的电子温度, k为玻耳兹曼常数。

 $U_e$ 

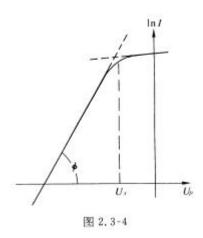
$$N_e = \frac{1}{4} n_e \overline{v_e} S \tag{2.3-2}$$

将(2.3-1)式代入(2.3-2)式得探针上的电子电流:

$$I = N_e \cdot e = \frac{1}{4} n_e \overline{\upsilon} \cdot S \cdot e = I_0 \exp \left[ \frac{e(U_p - U_s)}{kT_e} \right]$$
 (2.3-3)

其中

$$I_{o} = \frac{1}{4} n_{0} \overline{\upsilon_{e}} \cdot S \cdot e$$
 (2.3-4)



对(2.3-3)式取对数

$$\ln I = \ln I_o - \frac{eU_s}{kT_o} + \frac{eU_p}{kT_o}$$

其中

$$\ln I_o - \frac{eU_s}{kT_e} = 常数$$

妝

$$\ln I = \frac{eU_p}{kT_e} + 常数$$
 (2.3-5)

可见电子电流的对数和探针电位呈线性关系。作半对数曲线,如图 2.3-4 所示,由直线部分的斜率

$$tg\phi = \frac{\ln\,I}{U_p} = \frac{e}{kT_e}$$
t g Φ,可决定电子温度 T e :

Experiments in Modern Physics

$$T_e = \frac{e}{ktg\phi} = \frac{11600}{tg\phi}(K)$$
 (2.3-6)

若取以10为底的对数,则常数11600应改为5040。

电子平均动能E。

$$\overline{E_e} = \frac{3}{2}kT$$

$$\frac{-}{v_e} = \sqrt{\frac{8kT_e}{mn_e}}$$
(2.3-8)

式中me为电子质量。

由(2.3-4)式可求得等离子区中的电子密度:

$$n_e = \frac{4I_o}{eSv_e} = \frac{I_o}{eS}\sqrt{\frac{2\pi m_e}{kT_e}}$$
(2.3-9)

式中 Io 为 Up= Us时的电子电流, S为探针裸露在等离子区中的表面面积。

②双探针法。单探针法有一定的局限性,因为探针的电位要以放电管的阳极或阴极电位作 为参考点,而且一部分放电电流会对探极电流有所贡献,造成探极电流过大和特性曲线失真。

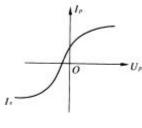


图 2.3-5

双探针法是在放电管中装两根探针,相隔一段距离 L。双探针法的伏安特性曲线如图 2.3-5 所示。

熟悉了单探针法的理论后,对双探针的特性曲线是不难理解的。

在坐标原点,如果两根探针之间没有电位差,它们各自得到的电流相等,所以外电流为零。 然而,一般说来,由于两个探针所在的等离子体电位稍有不同,所以外加电压为零时,电流不 是零。

随着外加电压逐步增加,电流趋于饱和。最大电流是饱和离子电流 is1、is2。

双探针法有一个重要的优点,即流到系统的总电流决不可能大于饱和离子电流。这是因为 流到系统的电子电流总是与相等的离子电流平衡。从而探针对等离子体的干扰大为减小。

由双探针特性曲线,通过下式可求得电子温度 T e:

$$T_{e} = \frac{e}{k} \frac{I_{i1} \cdot I_{i2}}{I_{i1} + I_{i2}} \cdot \frac{dU}{dI} |_{U=0}$$
 (2.3-10)

式中 e 为电子电荷, k 为玻耳兹曼常数, i1和 i2为流到探针 1 和 2 的正离子电流。它们由

$$\frac{dU}{dI}|_{v=0}$$

电子密度 n e 为:

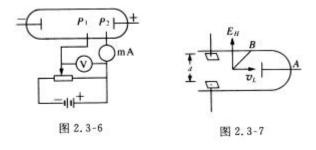
$$n_e = \frac{2I_s}{eS} \sqrt{\frac{M}{kT_e}}$$
(2.3-11)

式中M是放电管所充气体的离子质量,S是两根探针的平均表面面积。i。是正离子饱和电流。由双探针法可测定等离子体内的轴向电场强度 E<sub>L</sub>。一种方法是分别测定两根探针所在处的等离子体电位 U<sub>1</sub> 和 U<sub>2</sub>,由下式得

$$E_{L} = \frac{U_{1} - U_{2}}{l} \tag{2.3-12}$$

式中I为两探针间距。

另一种方法称为补偿法,接线如图 2.3-6 所示。当电流表上的读数为零时,伏特表上的电位 差除以探针间距 L,也可得到  $E_L$ 。



#### (2) 霍尔效应法

在等离子体中"悬浮"一对平行板,在与等离子体中带电粒子漂移垂直的方向加磁场,保持磁场方向、漂移方向和平行板法线方向三者互相垂直,如图 2.3-7 所示,则具有电荷 e 和漂移速度  $v_{\perp}$ 的电子在磁场中受到的洛仑兹力为

$$F_L = e v_L \times B$$

式中B为磁感应强度。

这个作用力使电子向平行板法线方向偏转,从而建立起霍尔电场 E<sub>H</sub>,这个电场对电子也将 产生作用力

$$F_e = e \cdot E_H$$

当磁力和电场力平衡时,有

$$U_{I} = \frac{E_{H}}{B} = \frac{U_{H}}{Bd}$$
 (2.3-13)

式中d是平行板间距, UH是霍尔电压。

实验证明,对弱磁场,霍尔电压和磁场之间保持线性关系,但(2.3-13)式要修改为

$$\upsilon_L = \frac{8U_H}{Bd} \tag{2.3-14}$$

设电流密度为 j , 则通过放电管的电流为:

di = j d A

设r是放电管半径,则

 $di = n_e (r) e v_L \cdot 2\pi r d r$ 

在只考虑数量级时,可假定ne(r)是常数,则有

 $i = n_e e \pi r^2 v_L$ 

(2.3-15)

由(2.3-14)式和(2.3-15)式,求得电子密度

$$n_e = \frac{I}{e \pi r^2 v_L} = \frac{IBd}{8\pi e r^2 U_H}$$

(2.3-16)

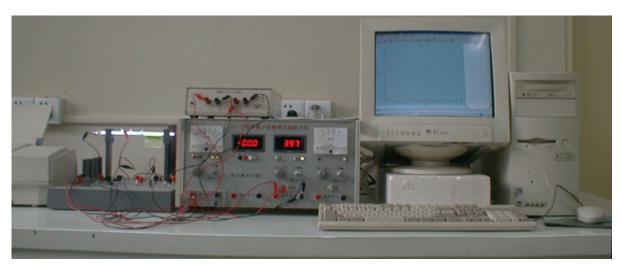
 $B = 0.724 \frac{\mu_0 N_i}{R}$ 

亥姆-

R 。为真空磁导率,N 为线圈

匝数, i 为线圈电流, R 为线圈半径。

## 4 实验仪器



本实验用等离子体物理实验组合仪(以下简称组合仪)、接线板和等离子体放电管。

放电管的阳极和阴极由不锈钢片制成,霍尔电极(平行板)用不锈钢片或镍片制成。管内充汞或氩。

霍尔效应法测量时外加一对亥姆霍兹线圈。

有关的实验参数如下,

探针面积  $S = \pi d^2 / 4$ , d = 0.45 m m

探针轴向间距=30mm

放电管内径 Φ 6 mm (气体放电柱直径要稍小些,通常取 Φ 5 mm)

平行板面积:  $\phi = 4 \times 7$  (mm)

平行板间距: d = 4 mm

亥姆霍兹线圈直径: Φ 2 0 0 m m

亥姆霍兹线圈间距: 100mm

亥姆霍兹线圈匝数, 400匝(单只)

组合仪和接线板的用法参看该仪器使用说明书。还可以配 X-Y 函数记录仪,或者用电脑化 X-Y 记录仪,自动描出伏安特性曲线。

## 5 实验内容

#### 1. 单探针法测等离子体参量

进行单探针法诊断实验可用三种方法:一种方法是逐点改变探针电位,记录探针电位和相应的探针电流数值,

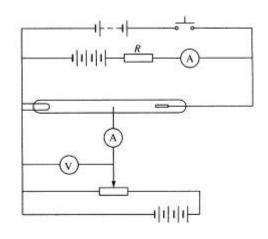


图 2.3-8 单探针法实验原理图

然后在直角坐标纸和半对数纸上绘出单探针伏安特性曲线。另一种方法用 X-Y 函数记录仪直接记录探针电位和探针电流,自动描绘出伏安特性曲线。第三种方法是电脑化 X-Y 记录仪和等离子体实验辅助分析软件,测量伏安特性曲线,算出等离子体参量。单探针法实验原理图如图 2.3-8 所示。

(1)逐点记录法的操作步骤大致如下:

按图 2.3-9 连接线路。

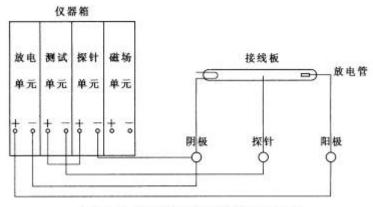


图 2.3-9 单探针法实验接线图(逐点记录)

接通仪器主机总电源、测试单元电源、探针单元电源和放电单元电源,显示开关置"电压显示",调节输出电压使之为300V以上,再把显示开关置"电流显示",按"高压触发"按钮数次,使放电管触发并正常放电,然后,将放电电流调到30~60mA之间的某一值。

将探针单元输出开关置"正向输出",调节"输出电压电位器"旋钮,逐点记录测得的探针电压和探针电流,直到完成单探针的U-I特性曲线的测量。

#### (2)用X-Y函数记录仪测量

按图 2. 3-10 接线路,接通仪器主机总电源、测试单元电源、探针单元电源和放电单元电源。 按前述方法使放电管放电,将放电电流调到需要值。接通 X-Y函数记录仪电源,选择合适的量程。在接线板上选择合适的电阻。

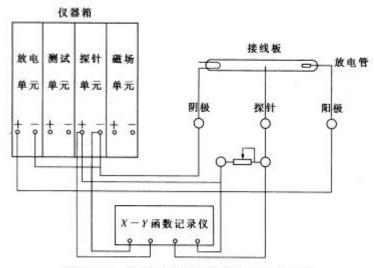


图 2.3-10 单探针法实验接线图(用函数记录仪)

将选择开关置"自动",则探针电压输出扫描电压,当需要回零时,按"清零"按钮,电压又从零开始扫描。让函数记录仪自动记录单探针的U-I特性曲线。

由于等离子体电位在几分钟内可能有 2 5 %的漂移,逐点法测试时间较长,会使得到的曲线失真,而用 X-Y 记录仪测量比较快,所以,可得到比逐点法好的曲线。

由逐点记录和自动描绘的伏安特性曲线上求出电子温度、电子密度、平均动能。

#### (3)用电脑化X-Y记录仪测量

线路与图 2.3-10 基本相同,只不过用电脑化 X-Y 记录仪代替普通的函数记录仪,微机内已安装数据采集软件以及等离子体实验辅助分析软件,这些软件的使用方法请参阅仪器使用说明书,或者软件的在线帮助。

接好线路并检查无误后,使放电管放电,启动微机,运行电脑化X-Y记录仪数据采集软件, 仿照步骤(2),随着探针电位自动扫描,电脑自动描出U-I特性曲线,将数据保存。

运行等离子体实验辅助分析软件,将数据文件打开,进行处理,求得电子温度等主要参量。 2. 双探针法

用逐点记录法和自动记录法测出双探针伏安特性曲线,求T。和n。。

双探针法实验原理图如图 2.3-11 所示。实验方法与单探针法相同,同样可用逐点记录和用 X-Y函数记录仪测量,接线图如图 2.3-12 和 2.3-13 所示。

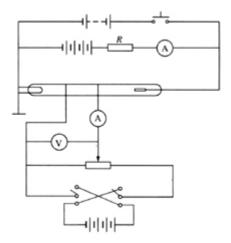


图 2.3-11 双探针法实验原理图

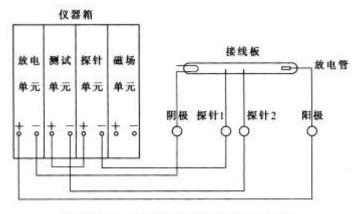


图 2.3-12 双探针法实验接线图(逐点记录)

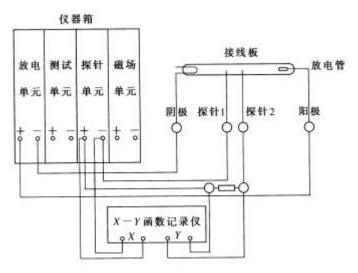


图 2.3-13 双探针法实验接线图(用函数记录仪)

值得注意的是双探针法探针电流比单探针小两个数量级,故要合理选择仪表量程。

## 3. (选做项目)霍尔效应法

测量 B-U  $_{\text{H}}$ 特性曲线,由放电电流 I 求出 n  $_{\text{e}}$ 和 v  $_{\text{L}}$ ,由两个探针之间的电位差确定轴向电场强度 E  $_{\text{L}}$ 。

接线图如图 2.3-14 所示。其中,在接线板上有补偿电源,这是因为霍尔平行板相对阴极并不完全对称,又有其他副效应,在未加磁场时,平行板之间会有一定的电位差,所以用这一可调的补偿电源将此电位差抵消掉。

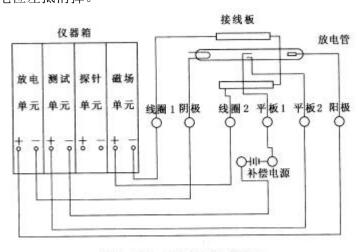


图 2.3-14 霍尔效应法接线图

注意:在本项目中,放电管中霍尔平行板需和线圈的磁场方向垂直,并对准线圈中心孔,两只线圈应串联顺接,以使磁场方向相同。

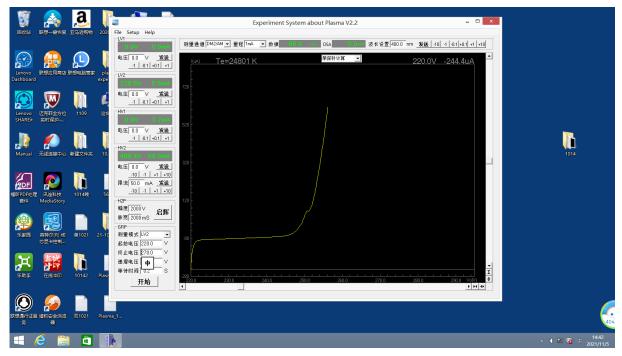
#### 实验步骤如下:

- (1)按图 2.3-14接好线路,然后使放电管放电,电流调到 30~100m A。
- (2)接通补偿电源、测试单元和磁场单元。
- (3)在线圈电流为零时,先调节补偿电源,使霍尔电压为零,然后逐点增加线圈的电流,记录每点的电流值和霍尔电压值。

如果改变磁场方向重复上述实验,应稍等一些时间,并调节补偿电源,仍使霍尔电压为零。

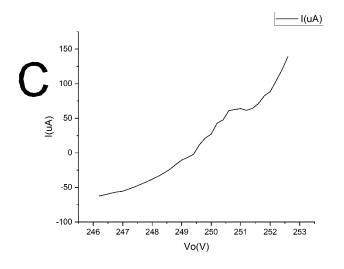
# 6 数据记录与处理

## 6.1 单探针法



图表 1 原始实验数据图

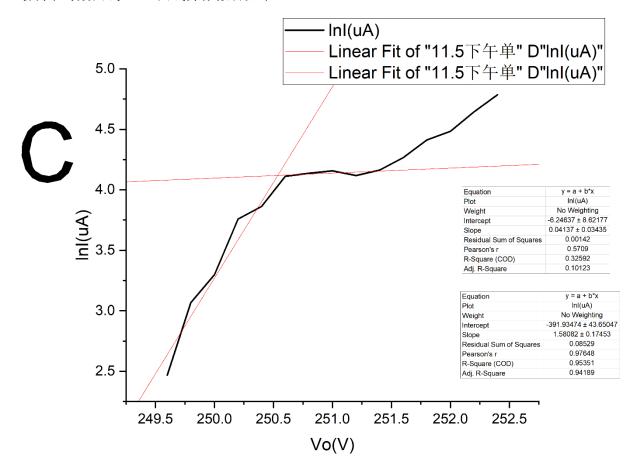
根据文本数据.txt 文件,用 origin 重绘我们关心的那部分曲线:



可以看到曲线锯齿形状比较明显,可能是递增步长太大,以及辉光放电电流不稳定(实验

绘制半对数曲线 InI-U 曲线并作拟合如下:

中观察到辉光光束剧烈摆动) 所致。



两条拟合直线的交点为 X = 250.535786, Y = 4.11830863。由此可以得到探位电极 $U_p$ 和等离子体的空间电位 $U_s$ 相等时的电子电流约为 $I_0=e^{4.11830863}=61.4552 \mu A$ ,相应电压为 250.535786V,可以当做等离子体空间电位的值。

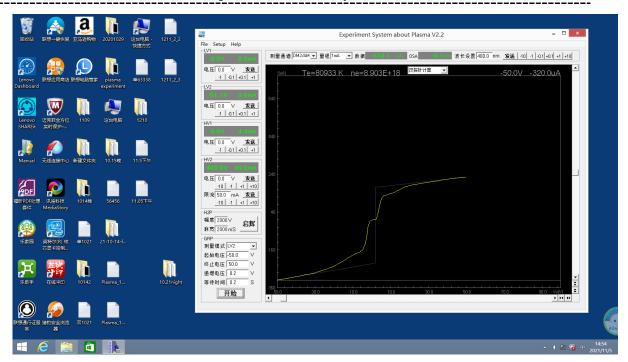
从 Origin 拟合结果可以看出第一条拟合直线斜率为 $an\phi=1.58082$ 。

于是电子温度为:

$$T_e = rac{e}{k \cdot an \phi} = rac{11600}{ an \phi}(K) = 7337.964K$$

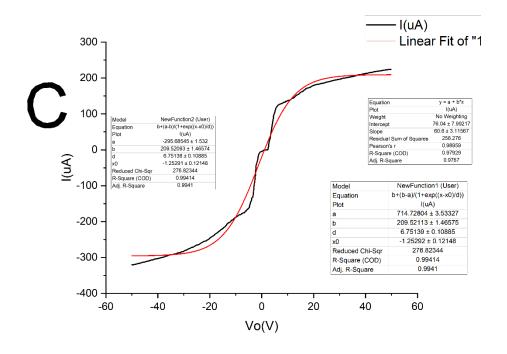
这里有可能因为点数太少,导致了极大的误差。

#### 6.2 双探针法



图表 2 双探针法原始实验数据图

绘图并在 U=0 附近做拟合得到其斜率约为 60.6:



最大电流即饱和离子电流,分别为 $I_{i1}=295.68545\mu A$ ,  $I_{i2}=209.52093\mu A$  此时可以求出电子温度为:

$$T_e\!=\!\left.\frac{e}{k}\frac{I_{i1}\cdot I_{i2}}{I_{i1}+I_{i2}}\frac{dU}{dI}\right|_{U=0}\!=\!11600\times122.628\times10^{-6}\times\frac{1}{60.6\times10^{-6}}K\!=\!23473.347K$$

这一结果与单探针法实验软件给出的结果非常接近。

## 7 实验分析和讨论

## 注意事项

- 1. 放电管两极上的电压很高, 谨防触电!
- 2. 探针电流不宜过大,以免损坏仪器。
- 3. 组合仪必须在看懂使用说明书后才可连线和操作。一定要按照操作规程,不可乱动旋钮。
- 4.应用不同方法测量同一个等离子体参量,会有较大差别,这正是测量等离子体的困难之处。

误差:实验的误差主要来源于外界光源的影响,另外氢气的纯度不高也会导致实验的误差。 在对实验数据进行处理时,发现采样率过低,拟合结果误差较大。

双探针法的优点: 双探针法不需要参考电位, 受放电系统接地情况的影响较小。另外由于 流到探针的总电流不会大于饱和离子电流, 从而探针对等离子体的干扰大为减小。

单探针法的优点: 单探针法可以通过伏安特性曲线得到双探针法无法获得悬浮电位 UF 及空间电位 US。

## 8 思考题

气体放电等离子体有什么特性?

- 高度电离, 是电和热的良导体, 具有比普通气体大几百倍的比热容;
- 带正电的和带负电的粒子密度几乎相等;
- 宏观上是电中性的。

#### 等离子体有哪些主要参量?

- 电子温度  $T_e$ ,他是等离子体的一个主要参量,因为在等离子体中电子碰撞电离是主要的,而电子碰撞电离与电子的能量有直接关系,即与电子温度相关联。
- 带电粒子密度。电子密度为  $n_e$ ,正离子密度为  $n_i$ ,在等离子体中  $n_e \approx n_i$ 。
- 轴向电场强度  $E_L$ 。表征为维持等离子体的存在所需的能量。
- 电子的平均动能  $\bar{E}_e$ 。
- 空间的电位分布。

如何用探针法确定电子温度和电子密度?

- (1) 探针具有较高的熔点,保证其不会在放电过程中熔化
- (2) 探针化学性质稳定,避免与等离子体发生化学反应。
- (3) 探针线度适中:要小于离子和电子的自由程以减小对等离子体的干扰。特别是对于双探针法时,两个探针应该垂直的放置于放电电流的方向,使得这两个探针的电位尽量相同。
- (4) 抗干扰能力强。探针必须是电的良导体,在高温的等离子气体中仍然要保持电的良导体的特性。
  - 1.比较本实验所用的几种等离子体诊断方法的优缺点。
  - 2.探针法对探针有什么要求?
  - 3.分析误差原因,提出改进措施。

# Experiments in Modern Physics

- 等离子体是包含大量正负带电粒子,而在整体上呈现电中性的
- 等离子体中带正电的粒子密度和带负电的粒子密度相等
- 朗缪尔提出的等离子体诊断方法是探针法
- 双探针法的探极电流小于单探针法的探极电流
- 单探针法的局限性在于放电电流对探极电流有贡献,致使探极电流过大

# 9 参考文献

- [1] B.斯皮瓦克主编,专门物理实验,第一卷,高等教育出版社,1957
- [2] H.A.卡普卓夫著, 气体与真空中的电现象(上册), 高等教育出版社, 1960
- [3] 孙杏凡,等离子体及其应用,高等教育出版社,1982
- [4] 华中师范大学近代物理实验教研室编,近代物理实验,华中师范大学出版社,1988
- [5] 美国麻省理工学院编,中级物理实验讲义,P212,北京工业大学印,1980