

热电子发射的里查孙-德西曼公式:

$$J_e = 2(1 - R_e)A_1 T^2 e^{-(W_a - W_i)/kT}$$

式中  $J_e$  为单位面积的发射电流,  $W_a - W_i = e_0\phi$  为该金属的逸出功, 单位常用 eV(电子伏特) 表示,  $\phi$  为逸出电位,  $A_1 = 60.09 A/(cm \cdot K)^2$  为普适常数,  $R_e$  为金属表面对发射电子的反射系数。若令  $2(1 - R_e)A_1 = A$ , 则

$$J_e = AT^2 e^{-e_0\phi/kT}$$

于是发射电流公式为:

$$I_e = AST^2 e^{-e_0\phi/kT}$$

其中  $S$  为阴极金属的有效发射面积。

物理量  $A$  直接与金属表面对发射系数  $R_e$  有关;  $R_e$  与金属表面的化学纯度有很大关系, 其数值决定于位能壁垒。如果金属表面处理不够洁净, 电子管内真空度又不够高, 则所得的  $R_e$  值就有很大的差别, 直接影响到  $A$  值。其次由于金属表面是粗糙的, 计算出的阴极发射面积与实际的有效面积  $S$  也可能有差异, 因此,  $A$  和  $S$  由于实际的各种原因而难以测量, 甚至无法测量。

为此, 可对上面的公式进行适当处理, 使得  $\lg \frac{I_e}{T^2}$  与  $\frac{1}{T}$  成线性关系。若以  $\lg \frac{I_e}{T^2}$  与  $\frac{1}{T}$  作为横纵坐标, 则由直线斜率可以得到  $\phi$  的大小, 此方法称为里查孙直线法。处理后的公式如下:

$$\lg \frac{I_e}{T^2} = \lg(AS) - 5.039 \times 10^3 \frac{\phi}{T}$$

在  $\lg \frac{I_e}{T^2} - \frac{1}{T}$  曲线上, 由直线斜率可以求出  $\phi$

为消除空间电荷对后续电子的阻碍, 需要外加电场  $E_a$ , 外加电场的粗子啊产生肖特基效应, 此时有

$$I'_e = I_e e^{4.39\sqrt{E_a}/T}$$

在一般情况下, 外加电压  $U_a \gg U'_a$ 。把阳极做成圆柱形, 并于阴极共轴, 忽略接触电位差, 有

$$\lg I'_e = \lg I_e + \frac{4.39}{2.303T} \frac{1}{\sqrt{r_1 \ln(r_2/r_1)}} \sqrt{U_a}$$

由此可见, 在阴极温度一定的情况下,  $\lg I'_e$  和  $\sqrt{U_a}$  成线性关系。可以画出在不同阴极温度下的  $\lg I'_e$  与  $\sqrt{U_a}$  的关系曲线, 并将其外推至  $\sqrt{U_a} = 0$  处, 此时的  $\lg I'_e$  即为  $\lg I_e$ , 由此可以定出所需要的  $I_e$  值。

本实验是通过测量阴极加热电流来确定阴极温度。对于纯钨丝, 一定的比加热电流  $I_1$  与阴极温度的关系已有前人精确地测算出了, 并列成表。(加热电流与阴极温度的关系并不是一成不变的。它与阴极材料的纯度有关, 管子的结构情况也影响阴极的热辐射。)

$$I_1 = \frac{I_f}{d_K^{3/2}}$$

其中  $I_f$  为阴极加热电流,  $d_K$  为阴极钨丝直径。可以由阴极电流的大小得出比加热电流的大小, 从而查表得出对应的温度  $T$ 。

其中,  $R_1 = R_2 = 18k\Omega$ ,  $R_4 = 1M\Omega$ ,  $R_5 = 1k\Omega$ ,  $R_{e1} = 2.7k\Omega$ ,  $R_{e2} = 300\Omega$

2. 利用 **Matlab** 对测量数据作线性拟合, 对  $\lg I'_e - \sqrt{U_a}$  进行线性拟合, 得

3. 对  $\lg(U_e/T^2) - 1/T$  进行线性拟合, 得

4. 计算  $\phi$  由  $\lg \frac{I_e}{T^2} = \lg(AS) - 5.039 \times 10^3 \frac{\phi}{T}$  得

$$\lg \frac{U_e}{T^2} = \lg \frac{I_e R}{T^2} = \lg(AS) + \lg R - 5039 \frac{\phi}{T}$$

故  $\lg \frac{U_e}{T^2} - \frac{1}{T}$  的直线斜率为

$$k = -5039\phi$$

故

$$\phi = \frac{-k}{5039} = \frac{22853.5}{5039} = V$$

故逸出功为

$$W = e\phi = eV$$

/\*\*\*\*\*/

$$T = \frac{I_T}{I_0}$$

$$T_i = \frac{I_2}{I_1}$$

$$T_i = e^{-\alpha d}$$

$$I_T = T_{T1} + T_{T2} + T_{T3} + \dots$$

$$= I_0(1-R)^2 e^{-\alpha d} + I_0(1-R)^2 R^2 e^{-3\alpha d} + I_0(1-R)^2 R^4 e^{-5\alpha d} + \dots \quad (1)$$

$$= \frac{I_0(1-R)^2 e^{-\alpha d}}{1 - R^2 e^{-2\alpha d}}$$

$$T = \frac{I_T}{I_0} = \frac{I_0(1-R)^2 e^{-\alpha d}}{1 - R^2 e^{-2\alpha d}}$$

$$\frac{T_2}{T_1} = \frac{e^{-\alpha d_2}(1 - R^2 e^{-2\alpha d_1})}{e^{-\alpha d_1}(1 - R^2 e^{-2\alpha d_2})}$$

$$\frac{T_2}{T_1} = e^{-\alpha(d_2 - d_1)}$$

$$\alpha = \frac{\ln T_1 - \ln T_2}{d_2 - d_1}$$

$$T_i = \frac{T_2}{T_1}$$

$$T_i = \frac{n_2}{n_1}$$

$$\alpha = \frac{\ln n_1 - \ln n_2}{d_2 - d_1}$$

$$\frac{1}{x} + \frac{1}{a} = \frac{1}{f}$$

$$\frac{a}{b} = \frac{d}{D}$$

计算得:

$$a = 180mm$$

$$x = 90mm$$

$$\alpha = \frac{\ln n_1 - \ln n_2}{d_2 - d_1} = \frac{\ln n_1 - \ln n_2}{3mm}$$

/\*\*\*\*\*/

等效电路总阻抗  $Z = U_p/I$ , 等效电路的总导纳为:

$$Y = \frac{I}{U_p} = y_0 + y_1 = j\omega C_0 + \left( R_1 + j \left( \omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^{-1} \right)$$

$$y_0 = jb_0 = j\omega C_0 \quad y_1 = g_1 + b_1 = \left( R_1 + j \left( \omega L - \frac{1}{\omega C} \right)^{-1} \right)$$

$$g_1 = \frac{R_1}{R_1^2 + (\omega L - 1/(\omega C))^2} \quad b_1 = -\frac{\omega L - 1/(\omega C)}{R_1^2 + (\omega L - 1/(\omega C))^2}$$

其中  $\omega C_0 = b_0$  为静态导纳,  $\omega$  为角频率, 若记  $r = 1/(2R_0)$ ,  $b_0 = \omega C_0$  得:

$$(g_1 - r) + b_1^2 = r^2$$

分别以  $g_1, jb_1$  为横、纵坐标轴, 当频率改变时,  $y_1$  是圆心在  $(r, 0)$  点、半径为  $r$ , 直径为  $D$  的圆, 由于测量过程中  $\omega$  的变化小于  $\pm 1\%$ , 可近似看作常数。所以  $Y = y_0 + y_1$  也是一个圆, 称为导纳圆, 圆与纵轴相切。

当  $b = b_0 = \omega C_0$  时  $\omega L - 1/(\omega C) = 0$ , 圆方程的解只有  $g = 0$  或  $g = 2r = 1/R_1$ , 而压电元件总要辐射能量,  $g \neq 0$ , 所以只有  $g = 1/R_1$  存在, 这时即  $\omega = \omega_s = 1/\sqrt{LC}$ 。因此图上  $(1/R_1, 0)$  点的频率即是  $\omega_s$ , 称为串联共振频率或机械共振频率。

过圆心 O 作平行于电纳轴的线交圆于  $\omega_1, \omega_2$ , 可得到

$$L = \frac{R_1}{\omega_2 - \omega_1} \quad C_1 = \frac{1}{\omega_1 \omega_2 L} = \frac{1}{\omega_s^2 L} \quad C_0 \approx \frac{b_0}{\omega_s}$$

品质因数

$$Q_m = \frac{\omega_s L_1}{R_1} = \frac{1}{\omega_s C_1 R_1} = \frac{1}{R_1} \sqrt{\frac{L_1}{C_1}}$$

$$g = \frac{U_1}{UR} \cos \phi = \frac{U_1}{UR} \cos \frac{2\pi\tau}{T} \quad b = \frac{U_1}{UR} \sin \phi = \frac{U_1}{UR} \sin \frac{2\pi\tau}{T}$$

上式中,  $U_1$  是示波器测得的电压振幅,  $\tau$  是两信号的时间差。由于测量时, 加入了小采样电阻, 所以  $L_1, D, C_0$  要修改为

$$L_1 = \frac{R_1 + R}{\omega_2 - \omega_1} \quad C_0 \approx \frac{\bar{A}\bar{C}}{\omega_s} \left(1 + \frac{R}{R_1}\right) \quad R_1 + R = \frac{1}{D}$$

$$u_1 = R_1 i_1 + L_1 \frac{di_1}{dt} - M \frac{di_2}{dt} - M \frac{di_1}{dt} + L_2 \frac{di_2}{dt} + R_2 i_2 = 0$$

设  $\dot{U} = |U|\angle\phi_U, \dot{I} = |I|\angle\phi_{UI}, \dot{Y} = |Y|\angle\phi_Y$ , 则

$$\dot{Y} = \frac{\dot{I}}{\dot{U}} = \frac{|I|}{|U|} \angle(\phi_{UI} - \phi_U)$$

故

$$\phi_Y = \phi_{UI} - \phi_U$$

由  $\phi_Y = \frac{2\pi\tau}{T}$  知

$$\tau = \frac{T}{2\pi}(\phi_{UI} - \phi_U)$$

/\*\*\*\* 数据处理 \*\*\*\*/

计算  $R_1, L_1, C_1, Q_m$ : 由于  $R_1 + R = 1/D$ , 且  $D = ms, R = \Omega, \omega_s = kHz$ , 故

$$R_1 = \frac{1}{D} - R = \frac{1}{23.404 \times 10^{-3}} - 3.08 = \Omega$$

而

$$L_1 = \frac{R_1 + R}{\omega_2 - \omega_1} = \frac{1}{2\pi D(f_2 - f_1)}$$

其中  $f_1 = kHz, f_2 = kHz$ , 故

$$L_1 = \frac{1}{2\pi D(f_2 - f_1)} = \frac{1}{test} = H$$

$$C_1 = \frac{1}{\omega_1 \omega_2 L} = \frac{1}{4\pi^2 f_1 f_2 L_1} = \frac{1}{test} = F = pF$$

由  $\bar{AC} = mS$  得

$$C_0 = \frac{\bar{AC}}{\omega_s} \left(1 + \frac{R}{R_1}\right) = F = pF$$

品质因数

$$Q = \frac{1}{R_1} \sqrt{\frac{L_1}{C_1}} =$$

综上

$$R_1 = \Omega, L_1 = mH, C_1 = pF, C_0 = pF, Q_m =$$

在图中观察到  $\Delta R_{1max} = \Omega$

$$\Delta R_{1max} = \frac{2\pi f M^2}{2L_2} = \Omega$$

相对偏差  $\delta = \frac{19-14}{14} \times 100\% = \%$

/\*\*\*\*\*/

$$e = \frac{T_2}{T_1}$$

$$\delta_r = \frac{2\pi(n_s - n_f)d}{\lambda_0} = \frac{\omega(n_s - n_f)d}{c}$$

/\*\*\*\*\*/

$$\Delta = 2d \cos \phi = k\lambda$$

$$2d(1 - \frac{D^2}{8f^2}) = k\lambda$$

$$\Delta D^2 = D_{k+1}^2 - D_k^2 = \frac{4\lambda f^2}{d}$$

$$\Delta \lambda_{ab} = \frac{\lambda^2}{2d} = \frac{D_b^2 - D_a^2}{D_{k-1}^2 - D_k^2}$$

$$\Delta \tilde{v} = \tilde{v}_b - \tilde{v}_a = \frac{\Delta D_{ab}^2}{2d\Delta D^2}$$

$$\Delta = 2nd \cos \phi = k\lambda$$

$$-2nd \sin \phi \Delta \phi = \Delta k \lambda$$

$$\phi_k - \phi_{k+1} = -\Delta \phi \approx \frac{\lambda}{2nd \sin \phi}$$

$$\Delta \tilde{v} = \tilde{v}_b - \tilde{v}_a = \frac{D_b^2 - D_a^2}{2d(D_{k-1}^2 - D_k^2)}$$

$$\Delta \tilde{v} = (7-3)\frac{L}{2} = 2L$$

由  $D_{k,7}, D_{k-1,3}, D_{k-1,7}$  算出  $\Delta \tilde{v}$ , 得到  $L$ , 带入  $L = 0.467B$  即得  $B$

$$\overline{B} = \frac{\sum_{i=1}^5 B_i}{5} = T$$