基于虚拟仪器的电路实验

雷逸鸣

一、虚拟仪器在物理实验中的应用

1 定值电阻阻值的测量

1.1 $R_x \approx 50\Omega$ 电阻阻值的测量

取实验室中 $R_x \approx 50 \Omega$ 的电阻测量其电阻阻值,得到的数据如下图所示:



图 1 定值电阻 $R_x \approx 50\Omega$ 的I - U关系图 在实验过程中仅保留了一次测量结果:

 $R_x = 51.3 \Omega$

注: 事实上, 通过三次测量结果推断测量结果的不确 定度的方法是不准确的, 这种方法仅求得了 A 类不确 定度, 而本实验中最大误差来源是"标准电阻"阻值 的不确定度。这一点可以通过对R_x的测量间接评估得 出。

1.2 $R_x \approx 1k\Omega$ 电阻阻值的测量

取实验室中 $R_x \approx 1k\Omega$ 的电阻测量其电阻阻值,得 到的数据如下图所示:



图 2 定值电阻 $R_x \approx 1k\Omega$ 的I - U关系图在实验过程中仅保留了一次测量结果: $R_x = 989 \Omega$

- 2 二极管正反向伏安特性曲线
- 2.1 测量程序:

实验过程中使用的实验程序如图 3 所示:



图 3 二极管伏安特性测量程序架构图

2.2 实际测量:

使用图 3 所示的程序,绘制出二极管的伏安特 性曲线如图 4 所示。



图 4 二极管伏安特性测量结果

2.3 程序实现方法:

在测量电阻阻值的程序的基础上,添加电压的下 限的选项,使程序可以测量二极管的反向伏安特性。 同时,为更好的描画二极管反向截止电压以及正向导 通电压,将程序的步长取值减小。

二、电路综合实验

3 电感元件的参数测量

使用实验室提供的程序测量结果如下:

3.1 $L_1 = 18mH$ 电感参数测量:



图 5 18mH 电感大小与频率关系图







图 7 16mH 电感大小与频率关系图



图 8 16mH 电感欧姆损耗与频率关系图

4 Fano 共振实验

4.1 电路图**:**

实验过程中实用的电路图如下图 9 所示:



图 9 Fano 共振实验装置图

4.2 元件参数:

图 9 电路中各元件参数如下:

$$R_0 = 500\Omega$$
$$C = 0.22\mu F$$
$$C_1 = 0.047\mu F$$

$$L_2 = 0.05 \mu F$$

L1为标称值为18mH的电感

L2为标称值为16mH的电感

4.3 实验数据:

由以上装置测得幅频特性及相频特性曲线如下 图所示:







图 11 相频特性曲线

通过观察图 10,我们可以发现在 3000Hz 附近, 两特性曲线存在一反常变化,幅频特性曲线的变化体 现为对称的图像上出现了一个反对称的抖动。接下来, 我们将研究这一现象。

5 Fano 共振理论分析

5.1 理论模型

两个存在耦合的谐振子的运动方程可写为:

 $\ddot{x_1} + 2\gamma_1 \dot{x_1} + \omega_1^2 x_1 = f(t) + g x_2$

 $\ddot{x_2} + 2\gamma_2 \dot{x_2} + \omega_2^2 x_2 = g x_1$

对于单频激发, f(t)可以表示为:

 $f(t) = f_0 e^{\omega t}$

Fano 共振描述的是当运动方程满足 $g \ll \omega \sim \gamma$ 时,特性曲线表现出的反常行为。

5.2 模型求解

显然,上述理论模型可以被解析求解,但为更好 的揭露其物理本质,我们接下来将通过逐阶近似的方 法近似求解。

注意到,稳态解的频率应为ω。由于*g*相较ω与γ唯 一小量,我们首先求解*x*₁的阻尼受迫振动项:

$$\begin{aligned} x_1 &= \frac{f_0}{(\omega_1^2 - \omega^2) + 2i\gamma_1 \omega} \exp i\omega t \\ &$$
将其代入关于 x_2 的微分方程,得:
$$x_2 &= \frac{gf_0}{(\omega_1^2 - \omega^2) + 2i\gamma_1 \omega} \cdot \frac{1}{(\omega_2^2 - \omega^2) + 2i\gamma_2 \omega} \exp i\omega t \\ &$$
再将 x_2 的最高阶小量代入 x_1 的微分方程:
$$x_1 &= \frac{f_0}{(\omega_1^2 - \omega^2) + 2i\gamma_1 \omega} \left(1 + \frac{g^2}{(\omega_2^2 - \omega^2) + 2i\gamma_2 \omega}\right) \exp i\omega t \\ &$$
上式因子中的 $\frac{g^2}{(\omega_2^2 - \omega^2) + 2i\gamma_2 \omega}$ 项,即来源于谐振子 2 与谐

振子 1 的弱耦合,该项的作用为在原幅频特性曲线的基础 上,在谐振子 2 的本征频率附近增加了一个峰因子。

5.3 数值模拟

为展示理论所描述的现象, 取g = 3, $\omega_1 = 20$, $\omega_2 = 12$, $\gamma_1 = 6$, $\gamma_2 = 0.5$ 作图:





注意到: Fano 共振现象需满足的条件为谐振子 1 的半峰宽较大,谐振子 2 的半峰宽较小,体现为: γ₁ ≫ γ₂.同时,反常行为出现在谐振子 2 的共振频率附近, 原因是该反常行为来源于图 12 的因子,而该因子来源 于谐振子 2.

需要指出,我们在模拟是为使现象明显,耦合因 子远远小的条件实际上是没有较好满足的。这一方面 体现了我们近似求解对理解该物理现象的重要意义; 同时,也说明了在实验上观测到的 Fano 共振现象往往 不够显著,往往当谐振子 2 的谐振频率大于谐振子 1 的谐振频率时,该现象才能较好体现。

5.4 对本实验的讨论

在本实验中,通过共用元件实现两个 RLC 振荡 电路的耦合,根据如图9所示电路图。对图中电路列 出电路方程,有:

$$L_1 \ddot{q_1} + R_1 \dot{q_1} + \left(\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C}\right) q_1 - \frac{q_2}{C} = \epsilon(t)$$
$$L_2 \ddot{q_2} + R_2 \dot{q_2} + \left(\frac{1}{C_2} + \frac{1}{C}\right) q_2 - \frac{q_1}{C} = 0$$

观察发现,上式经如下变换与 Fano 共振表达式一致:

$$x_{i} = \sqrt{L_{i}}q_{i} \ \gamma_{i} = \frac{R_{i}}{L_{i}} \ \omega_{i}^{2} = \frac{1}{L_{i}} \left(\frac{1}{C_{i}} + \frac{1}{C}\right) \ g^{2} = \frac{1}{C^{2}L_{1}L_{2}}$$

由于实验中谐振子 1 的品质因数较小,谐振子 2 的品质因数较大,同时满足弱耦合条件。因此,实验中的情景符合 Fano 共振的条件。

6 Fano 共振的应用

在电光频梳领域,常使用谐振环之间的耦合实现 光波导频率的等间隔分立,如图 13:



图 13 On-Chip LN E-O combs generator. a) Micrograph of the fabricated racetrack resonator. b) Frequency spectrum of the E-O combs. a,b) Reproduced with permission.^[1] Copyright 2019, Springer Nature.

通过在谐振环2上耦合一谐频谐振环3可以实现 能级劈裂,进而实现在频移越变过程中的截止,如图



图 14 Cascaded frequency shifting^[2]

在实验中,我们尝试使用两个耦合谐振环复现图 13 所 示现象,各参量大小及电路图如图 15 所示:



上述电路图测得的幅频特性曲线如图 16 所示:



图 16 模拟频梳幅频特性曲线

7 参考文献

[1] M. Zhang, B. Buscaino, C. Wang, A. Shams-Ansari, C.Reimer, R.Zhu, J. M. Kahn, M. Loncar, Nature 2019, 568, 373.

[2] On-chip electro-optic frequency shifters and beam splitters. Y. Hu et.al. Nature. 2021. 587-593