文章编号:1005-4642(2023)10-0052-06



(武汉大学 物理科学与技术学院,湖北 武汉 430072)

摘 要:将弹簧的力学参量与韦氏摆的运动参量相联系,利用精度较高的运动测量仪器,可以更精确地测量韦氏摆的运动参量,以达到精确测量泊松比的目的.通过观察竖直释放韦氏摆时其运动所呈现的拍现象,由动力学方程导出韦氏摆拍周期与弹簧力学参量(劲度系数、扭转系数)及韦氏摆参量(质量、转动惯量)的关系,利用韦氏摆拍周期达到最大时所具有的特性测量弹簧泊松比.

关键词:泊松比;韦尔伯福斯摆;共振

中图分类号:O321 文献标识码:A DOI:10.19655/j. cnki. 1005-4642. 2023. 10.007

泊松比是指材料在单向受拉或受压时,横向 正应变与轴向正应变的比值,也叫横向变形系数. 泊松比是反映材料横向变形的弹性常量.测量固 体材料泊松比的方法主要为直接测出微小的横向 正应变与轴向正应变进而得到泊松比,包括声测 法^[1]、光测法^[2]、电测法^[3]等,上述方法的本质是 使用传感器高精度测量微小形变.如果将材料制 成弹簧,通过分析弹簧的相关参量可以测得弹簧 材料的泊松比.由于弹簧材料泊松比的测定较为 复杂,很难精确测量所需参量,因此在实验中,尝 试通过临界条件将难以准确测量的弹簧材料参量 转化为容易测量的韦尔伯福斯摆(简称韦氏摆)的 运动参量^[4].

1 实验装置

实验器材:弹簧(内直径 $d_1 = 1.748$ cm,外直 径 $d_2 = 1.912$ cm)、韦氏摆摆锤、螺母若干(厚度 d = 0.300 cm,质量 $m_0 = 0.700$ g)、光学面包板、 超声波距离传感器、光电门、PASCO-850 通用接 口、电磁铁、直流电源、PASCO Capstone 软件.

1.1 韦氏摆

韦氏摆的摆锤以 3D 打印的 PLA 塑料为主体,与横向、纵向 2 个金属螺柱组装而成,如图 1

所示.在竖直方向增减螺母的数量可以改变摆锤的质量,沿水平方向螺柱移动螺母可以改变摆锤的转动惯量,且可通过标尺读出螺母的位置,计算转动惯量.



图 1 韦氏摆

系统有效质量 $m=M+\frac{1}{3}m_{t}$,其中,摆锤质量 M=104.219 g,弹簧质量 $m_{t}=23.400$ g. 通过测量,当横向螺柱无外加螺母时,系统的有效转动惯量 $I_{0}=(115.1\pm5.4)$ g·cm².实验利用 4 个螺母,从左至右质量依次为 $m_{L1}=0.702$ g, $m_{L2}=0.696$ g, $m_{R1}=0.697$ g, $m_{R2}=0.696$ g.

收稿日期:2023-03-31;修改日期:2023-06-16

作者简介:蓝亦青(2001-),男,安徽淮南人,武汉大学物理科学与技术学院 2019 级本科生. E-mail:1598136265@qq. com

通信作者:刘海林(1970-),男,湖北枣阳人,武汉大学物理科学与技术学院讲师,博士,研究方向为凝聚态物理. E-mail:hailin_liu@whu.edu.cn

1.2 超声波距离传感器

由 PASCO-850 通用接口连接超声波距离传 感器和电脑.利用 Capstone 程序,实时测出摆锤 底端与传感器的距离,并且自动在 Capstone 界面 中作出 *z*t 曲线.

1.3 光电门

由 PASCO-850 通用接口连接光电门和电脑.利用 Capstone 程序,实时测出横向螺柱经过 光电门时的速度,并作出 vt 曲线.

1.4 仪器组装与软件初始化

实验装置如图 2 所示.

1)连接弹簧与摆锤,分别将2个螺母对称旋
 入水平螺柱的两端.

2)连接电磁铁与直流电源,断开开关.

3)通过 PASCO-850 通用接口连接光电门、 超声波距离传感器与电脑.

4) 打开 Capstone 软件,设置距离传感器为近 距离模式,设置采样频率为 50 Hz.

5)将韦氏摆、光电门、电磁铁固定到铁架台 上,并将引导杆固定到电磁铁的铁架台旁边.



图 2 实验装置图

为了保证在运动过程中韦氏摆时刻满足运动 方程,在摆放时应注意:

1)尽量由静止竖直释放韦氏摆.将超声波距 离传感器放置在电磁铁正下方.

2)放置光电门时,要尽量保证摆在平衡位置

时水平螺柱、转轴与光电门共平面(光电门的指示 灯常亮).

3)使用超声波传感器测距离时,传感器和摆的距离保持在 40 cm 左右.

2 实验原理

将韦氏摆的摆锤提升或者拉离平衡位置后, 由静止释放,摆锤沿垂直线上下振荡,并且将竖直 振动模式的部分动能缓慢地转换为水平扭转模式 的动能,当水平的摆动幅度达到最大值后,这部分 能量又由水平扭转模式转换回竖直振动模式.如 果将横向螺柱上的螺母调整到适当位置,使竖直 振动模式和水平扭转模式的频率相同时,则动能 在这2种振荡模式之间完全来回传递,即竖直方 向的振动会出现停止的情况,反之,当竖直方向振 子振动最强时其水平扭转运动也几乎停止.

2.1 韦氏摆的一般运动规律

对于一般的螺旋弹簧,弹簧在竖直伸缩过程 中,可以利用劲度系数 k 表示弹簧的弹性势能. 与此同时,弹簧下端会随着弹簧的拉伸而转动,弹 簧下端偏离平衡位置的转角 φ 与弹簧伸长量 z 成 正比^[5],比例系数为 C,即

$$\varphi(z) = Cz, \tag{1}$$

弹簧转动时产生扭矩,势能为

$$V = \frac{1}{2} D\varphi^2, \qquad (2)$$

其中 D 为弹簧扭转系数.

対系统进行能量分析,拉格朗日函数^{Lo」}为

$$L = \frac{1}{2}m\dot{z}^{2} + \frac{1}{2}I\dot{\varphi}^{2} - \frac{1}{2}kz^{2} - \frac{1}{2}D[\varphi - \varphi(z)]^{2} = \frac{1}{2}m\dot{z}^{2} + \frac{1}{2}I\dot{\varphi}^{2} - \frac{1}{2}k'z^{2} + DC\varphi z - \frac{1}{2}D\varphi^{2},$$
(3)

其中, $m=M+\frac{1}{3}m_t$, $k'=k+DC^2$,m 为考虑弹簧 自身质量时装置的等效质量.由拉格朗日方程得 到微分方程

$$\begin{pmatrix}
\ddot{mz} = -k'z + DC\varphi, \\
\ddot{q} = -D\varphi + DCz,
\end{pmatrix}$$
(4)

因 $DC^2 \ll k$,以下讨论与计算均令 $k' \approx k$. 通解为

 $z = A_1 e^{i\omega_1 t} + A_2 e^{-i\omega_1 t} + A_3 e^{i\omega_2 t} + A_4 e^{-i\omega_2 t}, \quad (5)$ 其中

$$\omega_1^2 = \frac{kI + mD + \sqrt{(kI - mD)^2 + 4mID^2C^2}}{2mI}, \quad (6)$$

$$\omega_2^2 = \frac{kI + mD - \sqrt{(kI - mD)^2 + 4mID^2C^2}}{2mI}.$$
 (7)

设初始时,系统只有竖直位移: $z(0) = A, z(0) = 0, \varphi(0) = 0, \varphi(0) = 0$. 求解可得

$$z = \frac{A(k-\omega_2^2 m)}{2(\omega_1^2-\omega_2^2)m} \cos(\omega_1 t) + \frac{A(\omega_1^2 m-k)}{2(\omega_1^2-\omega_2^2)m} \cos(\omega_2 t),$$

(9)

$$\varphi = \frac{A}{2DC} \frac{(k - \omega_1^2 m)(k - \omega_2^2 m)}{(\omega_1^2 - \omega_2^2)m} \left[\cos(\omega_1 t) - \cos(\omega_2 t) \right].$$

方程(6)和(7)给出了竖直方向和水平方向小 振动的角频率,可看出当 $\frac{k}{m} = \frac{D}{I}$ 时, $\omega_1^2 + \omega_2^2$ 为定 值,式(8)和式(9)中,z和 φ 可以化简为

$$z = X \cos\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right) \cos\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right), \quad (10)$$

$$\varphi = Y \sin\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right) \sin\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right).$$
 (11)

此时水平和竖直方向的振动都可以降为0,出现 明显的能量转换现象,或者说"完全"共振现象,即 水平扭转运动最强时竖直振动几乎停止;反之,当 竖直方向振子振动最强时其水平扭转运动几乎 停止.

接下来分析耦合运动的周期.实验共有3个 周期量,分别为竖直方向小幅振动周期、水平方向 小幅转动周期以及二者都表现的拍周期^[7].拍的 周期为

$$T = \frac{2\pi}{|\omega_1 - \omega_2|}.$$
 (12)

式(6)~(7)变换为

$$(\omega_{1} - \omega_{2})^{2} = \frac{(k + DC^{2})I + mD}{mI} - 2\sqrt{\frac{kD}{mI}}.$$
(13)

实验中唯一改变的量是转动惯量,因此将 $(\omega_1 - \omega_2)^2$ 看作转动惯量 I 的单变量函数,寻找极值条件.

$$\frac{\mathrm{d}(\omega_{1}-\omega_{2})^{2}}{\mathrm{d}I} = -\frac{D}{I^{2}} + \frac{1}{I}\sqrt{\frac{kD}{mI}} = 0, \quad (14)$$

进而得到

$$\frac{k}{D} = \frac{m}{I}.$$
 (15)

此时

$$\frac{\mathrm{d}(\omega_1-\omega_2)^2}{\mathrm{d}I}=0,$$

拍周期 T 达到最大值,同时摆也达到完全共振的状态.由式(6)、式(7)以及式(3),利用 Matlab 进行数值计算,可以得到给定的摆锤振子具 有不同转动惯量情况时拍周期的变化曲线,如图 3 所示.



图 3 Matlab 计算的 T-I 关系

在振子的转动惯量由 80.000 g·cm² 增加到 约 143.000 g·cm² 的过程中,拍周期 T 增加并 达到最大值,当转动惯量继续增大则 T 减小,模 拟结果与理论预测一致.

2.3 测量弹簧材料的泊松比

对于一般的螺旋弹簧,其参量满足^[8-9]

$$D = kR^2 \left(1 + \sigma \cos^2 \alpha\right), \qquad (16)$$

其中,*k*为弹簧的劲度系数,*R*为弹簧的半径,*σ*为 金属的泊松比,*α*为弹簧的螺旋角.

由于实验使用的弹簧为拉簧,即使在悬挂伸 长后,α≪1,故 cos² α≈1,式(16)可以变为

$$D = kR^2 (1+\sigma). \tag{17}$$

因此,当拍周期达到最大时即摆达到完全共振时, 将式(17)代入式(15),得到金属的泊松比为

$$\sigma = \frac{I}{mR^2} - 1, \qquad (18)$$

其中,I为系统的有效转动惯量,由平行轴定理可 以得到

$$I = I_0 + \sum_i m_i r_i^2, \qquad (19)$$

其中 *r* 为螺母距离转轴的位置.等式右边的第 2 项为螺母对中心轴的额外转动惯量.

调节摆的转动惯量并释放摆,观察摆接近完 全共振的现象,之后在其对应的螺母位置处附近 选若干点,改变位置进行实验测量,得出拍周期最 大时对应的转动惯量,利用式(18)即可测出弹簧 材料的泊松比.

2.4 韦氏摆的阻尼研究

实际实验存在阻尼,因此可以在方程(4)中加入阻尼项,

其中,β₁和β₂为韦氏摆在竖直、水平方向运动的 阻尼系数.

无法求得方程(20)的解析解,使用 Matlab 对 方程进行数值求解,可以得到有、无阻尼时,摆锤 高度随时间的变化规律,如图 4 所示.



由图 4 可知:当存在阻尼时摆振子的振幅随时间衰减,但拍周期与是否存在阻尼无关.

3 实验方法及结果

3.1 初步调节韦氏摆并观察摆的耦合特点

1)将韦氏摆静置,上移电磁铁使其紧贴摆下 端但不与摆相碰.闭合电路开关,电磁铁吸住韦 氏摆,利用引导柱下拉电磁铁至适当位置,调整韦 氏摆的摆角位置,使其与平衡位置时的摆角方向 相同,撤去引导柱.

2)打开距离传感器,断开电磁铁开关,在释放 弹簧后,固定转动电磁铁(防止电磁铁影响距离传 感器的测量结果).观察韦氏摆的运动模式,可以 看到摆锤逐渐出现水平转动现象.

3)固定1对螺母,对称调节另1对螺母的位置,重复步骤1)和2),直至竖直方向振动出现基本停止.

4)再次通过电脑记录数据,实时观测韦氏摆 竖直方向振动距离随时间的变化曲线,以及水平 旋转速度随时间的变化曲线.观察竖直、水平方 向振动的拍现象.

将螺母与转轴的距离 x_1 和 x_2 作为可调参量,改变摆体的转动惯量,见表 1. 不改变其他参量,系统总转动惯量在 141.000~147.000 g。cm²的区间内逐步改变,并测量摆上 2 个固定点的水平转动线速度和竖直位置,如图 5 所示.容易观察到如上所述"共振",水平转动和竖直振动都出现了拍现象.如图 6 所示,在有阻尼情形韦氏摆竖直位置随时间变化的 Matlab 模拟结果和实验结果一致.

表 1 转动惯量 1、水半转动停止时间间隙

组号	$I/(g \cdot cm^2)$	T_1/s	T_2/s	T_3/s	T_4/s	T_5/s	T_6/s	T/s
1	141.671	1.106	42.656	85.615	127.014	170.272	212.916	42.380
2	142.330	0.521	48.298	96.217	144.776	192.395	240.014	47.952
3	143.027	0.924	53.574	107.159	161.283	216.715	269.277	53.866
4	143.347	1.044	57.791	114.784	172.075	230.581	287.863	57.422
5	143.732	0.554	61.420	121.831	182.267	242.650	303.087	60.480
6	144.109	0.400	60.146	120.319	180.982	240.617	300.686	60.100
7	144.474	0.895	59.859	117.568	176.504	235.451	294.399	58.664
8	145.244	0.835	55.049	108.830	161.702	216.717	271.421	54.023
9	146.043	0.868	47.762	94.527	142.193	189.880	237.541	47.354



(b)竖直位置 图 5 韦氏摆的水平线速度和竖直位置随时间的变化





图 6 韦氏摆的竖直位置随时间变化的模拟和实验结果

3.2 微调韦氏摆并测定弹簧材料的泊松比

1) 在粗调韦氏摆的基础上, 对称改变两螺母 位置并记录外侧位置, 使螺母位置在共振位置附 近取值,并进行 3.1 的步骤 1) 和 2), 根据数据得 到连续 5 个拍的开始、结束时间 T_1, T_2, T_3, T_4, T_5 和 T_6 .

2)通过微调自制韦氏摆螺母位置改变其转动 惯量.由式(19)计算螺母处于不同位置时的转动 惯量 *I*,实验上获得不同转动惯量韦氏摆对应的 共振曲线.从共振曲线中顺序读出第*i*个最小位 移出现的时刻 *T_i*,直线拟合时间 *T_i* 与顺序*i* 之间 的关系,即可得到不同转动惯量对应的拍周期 *T*. 最后,作出拍周期 *T* 与转动惯量 *I* 的关系曲线, 如图 7 所示.



由拟合结果易知,当拍周期 *T* 达到最大时, 对应的转动惯量 *I* = 143.850 g·cm².利用式 (18)计算金属弹簧的泊松比 σ =0.274 5,不确定 度 u_a =0.01,则 σ =0.27±0.01.

另外,当弹簧参量取值为 $C=0.85 \text{ m}^{-1}$, $D=1.744 \times 10^{-3} \text{ N} \cdot \text{m}$ 时,拍周期随转动惯量变化的数值模拟与实验结果一致(见图 7).由 T-I模拟曲线得出拍周期 T 达到最大时,对应的转动惯量 $I=143.900 \text{ g} \cdot \text{cm}^2$,计算结果与实验测量一致.

4 结束语

耦合现象是力学中的独特现象,展现了结构 力学的内在机理.本次实验,实验仪器简单,利用 摆锤可以灵活地调节转动惯量,方便实验操作. 由于其独特的耦合振动现象,在了解单个方向的 运动状态后可以得到整体系统的拍周期,在实验 仪器缺失的情况下,可以测量单方向运动达到实 验目的. 该实验可以作为普通物理实验,不仅能 够观察到耦合振动现象,又能借助韦氏摆巧妙设 计泊松比的力学测量方法.

参考文献:

- [1] 张晓峻,孙晶华,侯金弟,等.测量固体材料泊松比
 和杨氏模量的新方法[J].实验技术与管理,2019, 36(4):75-78.
- [2] 程帅峰,黄丽萍,沈肖胤,等.光学法测量复合固体 推进剂泊松比[C]//中国航天第三专业信息网第三 十八届技术交流会暨第二届空天动力联合会议论 文集——含能材料及推进剂技术.大连,2017:1-8.
- [3] 张忠君,何凤江,马洪顺. 钛合金杨氏模量与泊松比 测试分析[J]. 试验技术与试验机,2007,47(4):32-33.
- [4] Wilberforce L R. XLIV. On the vibrations of a

loaded spiral spring [J]. The London, Edinburgh, and Dublin Philosophical Magazine and Journal of Science, 1894,38(233):386-392.

- [5] 许裕栗,蒋甲生,朱勇,等. 韦氏耦合摆共振机理探 索[J]. 物理实验,2008,28(3):35-37.
- [6] Plavčić M, Županović P, Loši ć Ž B. The resonance of the Wilberforce pendulum and the period of beats
 [J]. Latin-American Journal of Physics Education, 2009,3(3):547.
- [7] 赵凯华,罗蔚茵. 新概念物理教程 · 力学[M]. 2版.北京:高等教育出版社,1995:265-266.
- [8] Köpf U. Wilberforce's pendulum revisited [J]. American Journal of Physics, 1990,58(9):833-837.
- [9] Berg R E, Marshall T S. Wilberforce pendulum oscillations and normal modes [J]. American Journal of Physics, 1991,59(1):32-38.

Measuring Poisson ratio of spring material by Welberforce pendulum

LAN Yiqing, LI Binxu, ZHANG Tianxu, ZHANG Tingde, LONG Xiang, WANG Xiaofeng, HE Chunqing, LIU Hailin (School of Physical Science and Technology, Wuhan University, Wuhan 430072, China)

Abstract: While the motion parameters of the spring were associated with those of the Wilberforce pendulum, the motion parameters of the Wilberforce pendulum were measured more precisely to achieve the measurement of the Poisson ratio using a motion measurement instrument with the relatively high accuracy. By observing the beat phenomenon of the motion of the Wilberforce pendulum when it was vertically released, the relationship between the beat period and the spring mechanical parameters (stiffness coefficient, torsion coefficient), the Wilberforce pendulum parameters (mass, rotational inertia) was derived from the dynamical equations. And then a new method to obtain the Poisson ratio of spring material was proposed based on the characteristics of the Wilberforce pendulum when the beat period reached the maximum.

Key words: Poisson ratio; Wilberforce pendulum; resonance

[编辑:任德香]