```
悬链线问题的数值解
```

拉普拉斯算符 🗘 数学话题下的优秀答主 yang元祐等 181 人赞同了该文章

这是我2015年写的一篇笔记,一开始被我放在QQ空间里面,后来放在github上面。现在稍作修 改,放在知乎上面,希望能遇到对这个问题有兴趣的同道。

第一节: 导论

悬链线,catenary,是一个古老的问题。这个问题当年伽利略曾经考虑过。很碰巧,也很荣幸,

我在高中时也跟同学讨论过。问题是这样的,一条柔软的重绳索,两端固定在同一高度,挂在墙

上, 请问这条绳索的形状是怎样的。如图所示:



能量最低状态。系统的总能量可以写成 $E=\int_0^a\lambda y\sqrt{1+y'^2}dx$, 其中 λ 为绳索的线密度。这里 我们假设 λ 是一个常数。 同样的问题也曾经出现在古典微分几何里面。欧拉曾经考虑过这个问题,给定一条曲线 y = f(x),让这条曲线绕着x轴旋转一周,求一条这样的曲线,使得得到的旋转曲面的表面积最 小。这个问题同样可以归结为计算一个表面积分 $A=\int_0^a 2\pi y \sqrt{1+y'^2}\,dx$ 的极小值。很明显,这 个问题跟悬链线是等价的,所以这个最小曲线仍然是悬链线。当然这个问题可以用微分几何的语 言来处理,就是计算这个曲面的平均曲率,令平均曲率等于零,得到一个关于 y = f(x)的微分

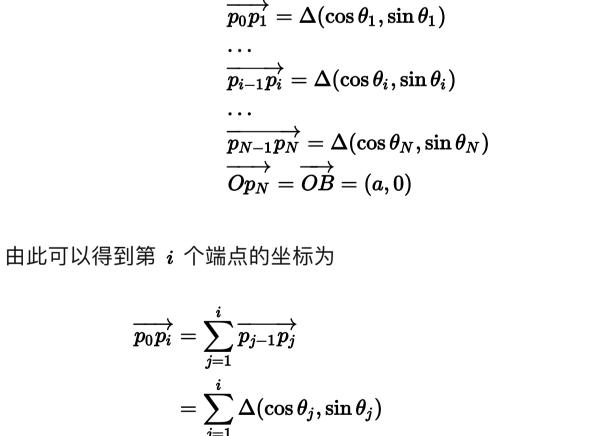
y(0) = y(a) = 0 , 求解一条曲线 y = y(x) , 使得系统的总能量最小, 因为稳定状态一定是系统总

方程,求解这个微分方程,可以得到同样的结果。而且用变分法里面的欧拉-拉格朗日方程可以 得到同样的微分方程。 第二节: 铁链 这里我要考虑的问题是一个离散的悬链线问题。我要计算的不是一条连续的均匀的重绳索自然下 垂的形状, 而是一条铁链的下垂形状。铁链跟绳索显然不一样, 因为铁链是一段一段的, 而绳索 是连续而均匀的。假设铁链的每一小段之间没有摩擦,那么现在问题同样可以归结为计算铁链在 重力场中的极小势能。

速度)

铁链在自由悬挂时的形状。根据假设, $L=N\Delta$, 其中 Δ 是每一段刚杆的长度。铁链悬挂在A 点和B点,A点坐标为 A(0,0) , B点坐标为 B(a,0) , 0 < a < L . 于是铁链可以用 N+1 个点的 坐标来描述。因为铁链共有 N 段,所以铁链共有 N+1 个端点,记作 $p_0 = A, p_1, p_2, \ldots, p_N = B$. 记一段刚杆 $p_{i-1}p_i, i = 1, 2, \ldots, N$ 与横轴的夹角为 θ_i ,于是每一 段刚杆可以用矢量表示为: $\overrightarrow{Op_0} = \overrightarrow{OA} = (0,0)$

假设一根铁链长度为 L , 由 N 个小段刚杆组成,每段刚杆的长度都是 Δ , 现在要计算这条



 $=\Delta(\sum_{i=1}^i\cos heta_j,\sum_{i=1}^i\sin heta_j), i=0,1,2,\ldots,N$

 $\sum_{j=1}^N \sin heta_j = 0$ 然后计算每一小段的势能为(y_{i-1} 为刚杆左端的纵坐标, y_i 为刚杆右端的纵坐标,假设刚杆的

 $=rac{1}{2}\lambda\Delta g\Big(\Delta\sum_{i=1}^{i-1}\sin heta_j+\Delta\sum_{j=1}^{i}\sin heta_j\Big)$

 $\delta = \lambda \Delta^2 g \Big(rac{1}{2}{\sin heta_i} + \sum_{i=1}^{i-1}{\sin heta_j}\Big), i = 1, 2, \dots, N$

质量均匀分布,可以用刚杆中心处的势能代替刚杆的总势能, λ 为刚杆的线密度,g为重力加

因为铁链的两端已经固定在 A(0,0) 和 B(a,0) 两点,所以有限制条件

 $\sum_{j=1}^N \cos heta_j = rac{a}{\Delta} < N$

求和得到铁链的总势能为
$$E = \sum_{i=1}^N E_i$$
 $= \sum_{i=1}^N \lambda \Delta^2 g \Big(rac{1}{2} \sin heta_i + \sum_{j=1}^{i-1} \sin heta_j \Big)$ $= \lambda \Delta^2 g \Big(rac{1}{2} \sum_{i=1}^N \sin heta_i + \sum_{i=1}^N \sum_{i=1}^{i-1} \sin heta_j \Big)$

束情况下的多元函数的极小值,引入拉格朗日乘子 ϵ_1, ϵ_2 ,得到

条件是 $\nabla_{\theta_i} E = 0$. 对变量求偏微分, 令偏微分等于零, 得到

 $rac{\partial E}{\partial heta_k} = \lambda \Delta^2 g \Big(rac{1}{2} {\cos heta_k} + \sum_{k=1}^N {\cos heta_k} \Big) - \epsilon_1 \sin heta_k + \epsilon_2 \cos heta_k$

 $an heta_k = rac{(1/2+N-k)\lambda\Delta^2g+\epsilon_2}{\epsilon_1} \ = (1/2+N-k)lpha+eta, k=1,2,\ldots,N$

其中,

-0.05

-0.10

-0.15

-0.20

-0.25

 $E = \lambda \Delta^2 g \Big(rac{1}{2}\sum_{i=1}^N \sin heta_i + \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^{i-1} \sin heta_j\Big) + \epsilon_1 \Big(\sum_{i=1}^N \cos heta_i - rac{a}{\Delta}\Big) + \epsilon_2 \sum_{i=1}^N \sin heta_i$

 $E_i = \lambda \Delta g rac{1}{2} (y_{i-1} + y_i)$

 $=\left((1/2+N-k)\lambda\Delta^2g+\epsilon_2
ight)\cos heta_k-\epsilon_2\sin heta_k$ $=0, k=1,2,\ldots,N$ 于是得到平衡态的角度为

这是一个以 $\theta_i, i=1,2,\ldots,N$ 为变量的受约束的多元函数的极值问题。该函数取得极值的必要

已经知道铁链的两端固定,所以我们有两个约束条件。于是这个能量极小值问题就转化为求解约

$$lpha=rac{\lambda\Delta^2g}{\epsilon_1},eta=rac{\epsilon_2}{\epsilon_1}$$

代入约束条件,得到 $f(lpha,eta)=\sum_{k=1}^Nrac{1}{\sqrt{1+ig((1/2+N-k)lpha+etaig)^2}}-rac{a}{\Delta}=0$

 $g(lpha,eta) = \sum_{k=1}^N rac{(1/2+N-k)lpha+eta}{\sqrt{1+ig((1/2+N-k)lpha+etaig)^2}} = 0$ 要求解这个方程, 我们需要借助于牛顿迭代法, 也就是

0.2

 $y = c \cosh rac{x - rac{a}{2}}{c} - c \cosh rac{a}{2c}$

 $2c\sinh\frac{a}{2c}=L$

0.0

索的比较如图:

0.00

-0.05

-0.10

第五节: 附录

简化为:

解得

A. 最小旋转曲面的微分几何表述

零,得到一个微分方程为:

 $1 + f'(x)^2 = f(x)f''(x)$.

B. 最小旋转曲面的变分法表述

因为绳索是不可伸长的, 所以有限制条件

$$egin{align*} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} rac{\partial f(x_0,y_0)}{\partial x} & rac{\partial f(x_0,y_0)}{\partial y} \\ rac{\partial g(x_0,y_0)}{\partial x} & rac{\partial g(x_0,y_0)}{\partial y} \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} f(x_0,y_0) \\ g(x_0,y_0) \end{pmatrix}$$
 求出 $lpha$, eta 就可以得到所有的 $heta_k = \arctan\left((1/2+N-k)lpha+eta\right)$,进而求出所有的刚杆端点坐标,从而得到铁链的平衡态构型。对于不同的 N ,得到曲线如图所示:

N=3

■ N=4

♦ N=8

▲ N=10

▼ N=20

0.8

0.6

0.8

第三节:铁链与绳索的比较 我们期待,当铁链有无穷多段的时候,铁链的平衡态构型应该和绳索的是一样的。仍然假设绳索

被固定在两端 A(0,0),B(a,0) ,绳索的长度为 L,L>a . 用变分法很容易算出绳索的解析式为

0.6

0.4

当
$$L=1, a=5/6$$
 时,算出来 $c=0.3913$.
 $N=8$ 时,绳索与铁链的比较如图.
 0.00
 0.00
 0.00
 0.00
 0.00
 0.00

0.4

可以看出,在最底端绳索与铁链稍有不同。进一步增大铁链的节数,得到 N=20 时,铁链与绳

0.2

-0.15-0.200.2 0.8 0.0 0.4 0.6 这时铁链与绳索的平衡态构型已经几乎没有区别了。 第四节:数值程序 我写了一个 Python 程序实现这个数值计算, 地址为: PrimerLi/catenary

假设我们把一条原本在 x-y 坐标平面上的曲线 y=f(x) 绕着横轴旋转一周,得到一张曲面

 $\mathrm{I} = E dx^2 + G d heta^2$

 $\Pi = L dx^2 + N d heta^2$

这里, $E=1+f'(x)^2, G=f(x)^2, L=-rac{f''(x)}{\sqrt{1+f'(x)^2}}, N=rac{f(x)}{\sqrt{1+f'(x)^2}}$.平均曲率为

 $r = (x, f(x)\cos\theta, f(x)\sin\theta)$.因为已经选取了正交曲线坐标,所以曲面的第一和第二基本形式

 $\kappa = rac{L}{E} + rac{N}{G} = rac{1 + f'(x)^2 - f(x)f''(x)}{f(x)(1 + f'^2)^{3/2}}$.因为我们要得到一个极小曲面,所以我们令平均曲率为

已知旋转曲面的面积积分正比于 $I=\int_0^a f(x)\sqrt{1+f'(x)^2}dx$. 根据欧拉-拉格朗日方程,使得这

化简后得到微分方程, $1+f'(x)^2=f(x)f''(x)$. 所以用欧拉-拉格朗日方程算面积积分极小值与

——我的理解与观点 (3)

Sect 4. 最小作用量原理在 谈谈变

分法与最小作用量原理——我的理

解与观点 (2)中得到了作用量的形

式(26)与(30),这一节来看一下最

小作用量原理。首先来讨论变分的

边界条件问题。对于一般的...

Terence

力学中的能量原理与变分法简

发表于阅读总结与...

介

→ 切换为时间排序

2017-10-16

2018-07-28

2017-09-21

2017-09-20

2020-12-31

2020-10-24

2020-10-15

2020-01-15

2020-01-12

2019-07-04

2018-09-29

2017-10-03

2017-09-18

NOOOU...

 $rac{d}{dx}rac{\partial L}{\partial f'}-rac{\partial L}{\partial f}=0,$

 $L=f\sqrt{1+f'^2}$

 $=f''rac{\partial L}{\partial f'}+f'rac{d}{dx}rac{\partial L}{\partial f'}-rac{dL}{dx}$

 $f''rac{\partial L}{\partial f'}+f'rac{\partial L}{\partial f}-rac{dL}{dx}=0.$

所以, $f' \frac{\partial L}{\partial f'} - L = c$. 化简后得到 $kf = \sqrt{1 + f'^2}$. 积分得到双曲余弦函数。

 $f(x) = rac{e^{k(x-x_0)} + e^{-k(x-x_0)}}{2k} = rac{1}{k} \mathrm{cosh}\, k(x-x_0)$ 这表明,最小旋转曲面由悬链线旋转生成。

个积分取得极值的函数必须满足这个微分方程,

因为面积积分函数里面不显含自变量 x , 所以我们可以用雅克比首次积分来解决这个问题。已 知, $rac{d}{dx}\Big(f'rac{\partial L}{\partial f'}-L\Big)$

编辑于 2018-11-18

力学 变分法 微分几何

来的?

小熊慢慢说

19 条评论

Rain

6

1

分析力学

1

> 风雪夜归人

炒 赞

步 赞

炒 赞

盐息

任子言

炒 赞

半 此号已作废

yan shen

太专业了

炒 赞

想问一下最后的微分方程怎么解的

一下, 感慨感慨

徐涌群

摘下月亮种个太阳

要是有符号说明就好了, 看的有些迷

写下你的评论...

在我学习分析力学时, 对力学的变 分原理产生了一些思考和新的问

题。这些促使我总结一下自己的心

得,并写下了这个文章。 Sect 1.

我们从书籍和知乎上的一些文...

Terence

等时变分与非等时变分变分的概念

令平均曲率为零得到的结果是一样的。

▲ 赞同 181 **●** 19 条评论 **7** 分享 **●** 喜欢 ★ 收藏 **☆** 设置 **⑤** 投稿 推荐阅读 谈谈变分法与最小作用量原理 简谐振动的运动学方程是怎么 谈谈变分法与最小作用量原理 -我的理解与观点 (1)

简谐振动是最简单最基本的振动,

它的典型例子是弹簧振子。 什么是

弹簧振子呢? 一个不考虑质量的弹

簧连接一个有质量的小球或物块,

拉伸一定的距离(不要拉得...

然后把它沿着弹簧的方向压缩或者

关湖边 泛函分析里变分 1 kimball

严格的说来高等数学中推导出的悬链线是准悬链线

知乎上这样费力不讨好的回答越来越少了,但我支持你!

云的彼端 大佬 **炒** 赞 灣 鸡蛋的朋友 悬链线是一个等周问题,这么用变分法好像是不规范的吧?应该考虑链长这个限制条件然后 利用拉格朗日乘子法列出新的变分式。不过,悬链线问题比较凑巧,加入限制条件后结果只 会相差一个常数。但如果重力势能跟y不是正比关系的话情况就大有不同了。 **步** 赞 陈铖 一开始看公式没懂 为什么就是直接双曲 总得有个系数啥的

遇到同样的问题,顺着思路算了下来,算出来梯度等于0得到方程组之后就不会了,拜读了

能请问绳索解出常数C是怎么解形如x*sinh(1/x)方程的吗? **炒** 拉普拉斯算符 (作者) 回复 盐息 2019-07-04 数值解,可以用牛顿法或者二分法求解 1 ★ 推荐 1 删除 任子言 2018-10-07 多谢(o^^o) **炒**

炒 拉普拉斯算符 (作者) 回复 任子言 2018-09-29 高等数学书上就有,给你个提示,令p = f'(x), 然后f''(x) = dp/dx = dp/df df/dx = p dp/df , 再分离变量求积分就可以了。 1 ★ 推荐 🗊 删除 **I**Lee 2018-06-10 还有个类似的问题也挺有意思,把绳子一端固定在一个竖直旋转轴上,另一端自由,以固定 角速度旋转,求绳子的形状。得到的好像是难解的积分方程,但铁链数值解就容易多了。

我为什么要点进来弩 **炒** 赞 「已注销」 2017-09-21 做海洋立管的感觉悬链线公式用的次数还挺多的 **炒** 赞

→ 易天行 2017-09-19 ❷高中时候锁链倒没考虑过 **步** 赞