

# 理论最小值： 经典力学

Mathematica 学习笔记

**O'RLY?**

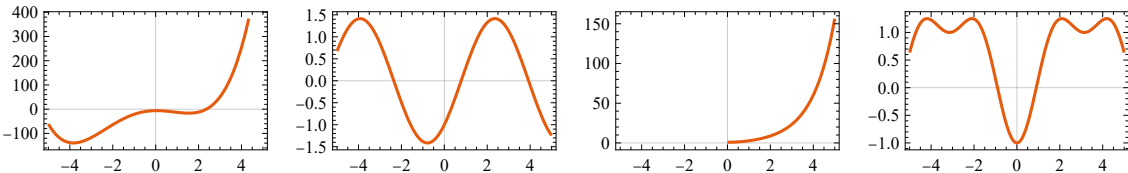
游戏客人

# 经典物理学的本质

## 空间、三角学和矢量

### 练习4

```
In[ ]:= Plot[#, {t, -5, 5}, PlotTheme -> "Scientific"] & /@  
|绘图 |绘图主题  
{t^4 + 3 t^3 - 12 t^2 + t - 6, Sin[t] - Cos[t], Exp[t] + t Log[t], Sin[t]^2 - Cos[t]} //  
|正弦 |余弦 |指数形式 |对数 |正弦 |余弦  
GraphicsRow[#, ImageSize -> Full] &  
|按行画出图形 |图像尺寸 |全范围  
Out[ ]:=
```



### 练习7

```
In[ ]:= {Norm[#[[1]], Norm[#[[2]], Dot[#[[1]], #[[2]], VectorAngle[#[[1]], #[[2]]]} &@  
|模 |模 |点积 |向量角度  
{ {2, -3, 1}, {-4, -3, 2} }  
N[%]  
|数值运算  
Out[ ]:=  

$$\left\{ \sqrt{14}, \sqrt{29}, 3, \text{ArcCos}\left[\frac{3}{\sqrt{406}}\right] \right\}$$
  
Out[ ]:=  
{3.74166, 5.38516, 3., 1.42135}
```

### 练习8

```
Subsets[{ {1, 1, 1}, {2, -1, 3}, {3, 1, 0}, {-3, 0, 2}}, {2}] (*向量两两组合*)  
|子集  
Dot @@@ (*组合后作点积, 确定正交向量*)  
|点积  
Out[ ]:=  
{ { {1, 1, 1}, {2, -1, 3}}, { {1, 1, 1}, {3, 1, 0}}, { {1, 1, 1}, {-3, 0, 2}},  
{ {2, -1, 3}, {3, 1, 0}}, { {2, -1, 3}, {-3, 0, 2}}, { {3, 1, 0}, {-3, 0, 2}} }  
Out[ ]:=  
{4, 4, -1, 5, 0, -9}
```

## 运动

# 微分学

## 练习1

```
In[*]:= D[#, t] & /@
|偏导
{t^4 + 3 t^3 - 12 t^2 + t - 6, Sin[t] - Cos[t], Exp[t] + t Log[t], Sin[t]^2 - Cos[t]}
|正弦 |余弦 |指数形式 |对数 |正弦 |余弦

Out[*]:=
{1 - 24 t + 9 t^2 + 4 t^3, Cos[t] + Sin[t], 1 + e^t + Log[t], Sin[t] + 2 Cos[t] × Sin[t]}
```

## 练习2

```
In[*]:= D[#, {t, 2}] & /@
|偏导
{t^4 + 3 t^3 - 12 t^2 + t - 6, Sin[t] - Cos[t], Exp[t] + t Log[t], Sin[t]^2 - Cos[t]}
|正弦 |余弦 |指数形式 |对数 |正弦 |余弦

Out[*]:=
{-24 + 18 t + 12 t^2, Cos[t] - Sin[t], e^t + 1/t, Cos[t] + 2 Cos[t]^2 - 2 Sin[t]^2}
```

# 质点运动

## 练习8

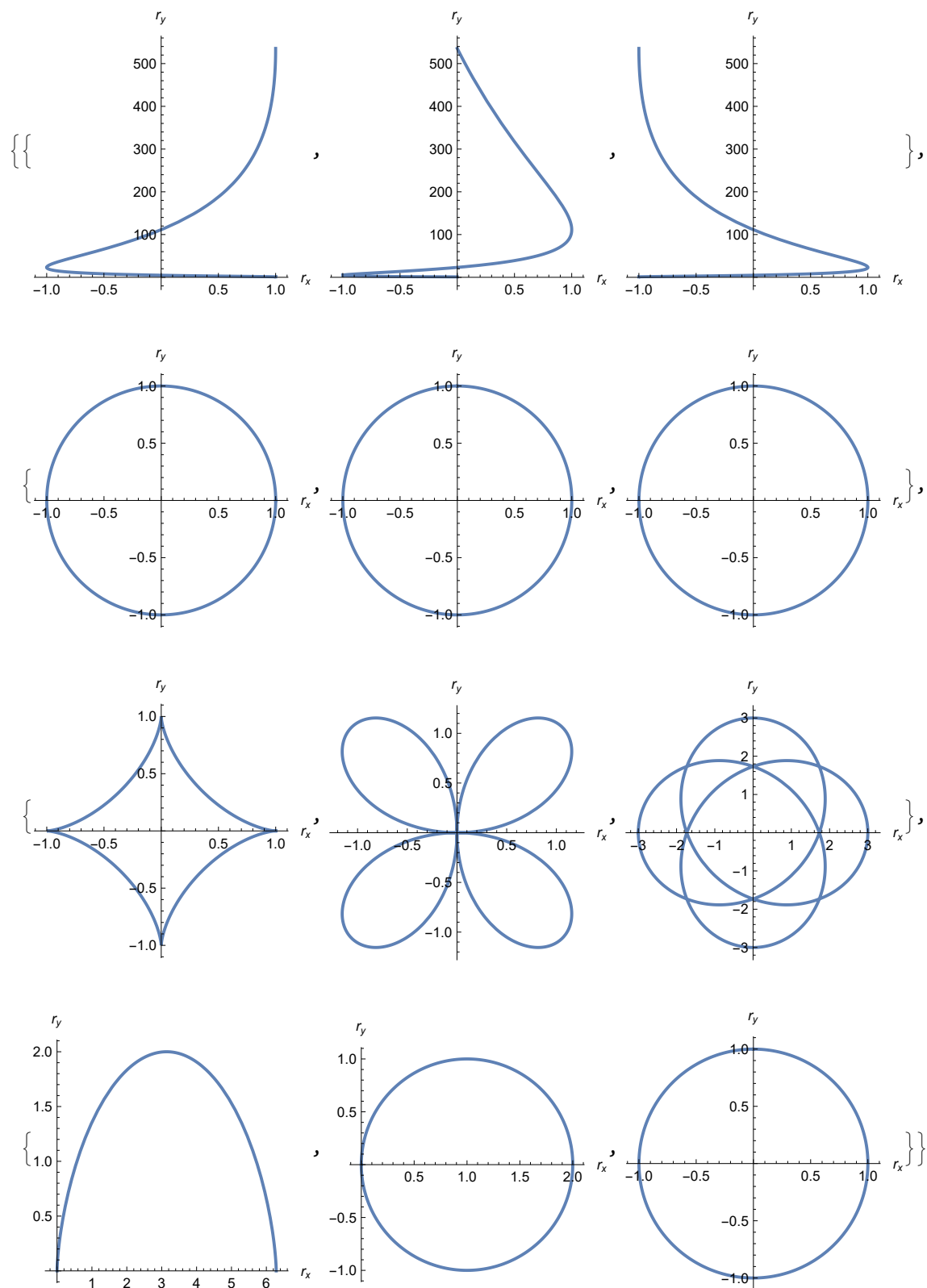
```
In[*]:= {va, vb, vc, vd} =
{#, D[#, t], D[#, {t, 2}]} (*位置、速度、加速度*) & /@ {{Cos[ω t], Exp[ω t]},
|偏导 |偏导 |余弦 |指数形式
{Cos[ω t - φ], Sin[ω t - φ]}, {c Cos[t]^3, c Sin[t]^3}, {c (t - Sin[t]), c (1 - Cos[t])}}
|余弦 |正弦 |余弦 |正弦 |正弦 |余弦

Out[*]:=
{{Cos[t ω], e^t ω}, {-ω Sin[t ω], e^t ω ω}, {-ω^2 Cos[t ω], e^t ω ω^2}},
{Cos[φ - t ω], -Sin[φ - t ω]},
{ω Sin[φ - t ω], ω Cos[φ - t ω]}, {-ω^2 Cos[φ - t ω], ω^2 Sin[φ - t ω]},
{{c Cos[t]^3, c Sin[t]^3}, {-3 c Cos[t]^2 Sin[t], 3 c Cos[t] Sin[t]^2},
{c (-3 Cos[t]^3 + 6 Cos[t] Sin[t]^2), c (6 Cos[t]^2 Sin[t] - 3 Sin[t]^3)}},
{{c (t - Sin[t]), c (1 - Cos[t])}, {c (1 - Cos[t]), c Sin[t]}, {c Sin[t], c Cos[t]}}}
```

```

In[*]:= ParametricPlot[#, {ω → 1, φ → 0, c → 1}, {t, 0, 2 Pi},
  AspectRatio → 1, AxesLabel → {rx, ry}] & /@ # & /@ {va, vb, vc, vd}

```



# 积分

## 练习9

In[ ]:= **Integrate**[#, t, GeneratedParameters → C] & /@ {t^4, Cos[t], t^2 - 2}

[积分]

[生成参数]

[常量]

[余弦]

Out[ ]:=

$$\left\{ \frac{t^5}{5} + c_1, c_1 + \sin[t], -2t + \frac{t^3}{3} + c_1 \right\}$$

## 练习10

In[ ]:= **Integrate**[#, {t, 0, T}] & /@ {t^4, Cos[t], t^2 - 2}

[积分]

[余弦]

Out[ ]:=

$$\left\{ \frac{T^5}{5}, \sin[T], -2T + \frac{T^3}{3} \right\}$$

## 练习12

In[ ]:= **Integrate**[x Cos[x], {x, 0, Pi / 2}] // Expand

[积分]

[余弦]

[圆周率]

[展开]

Out[ ]:=

$$-1 + \frac{\pi}{2}$$

# 动力学

## 练习4

In[ ]:= **DSolve**[x''[t] == -ω^2 x[t], x[t], t]

[求解微分方程]

Out[ ]:=

$$\{ \{ x[t] \rightarrow c_1 \cos[t \omega] + c_2 \sin[t \omega] \} \}$$

# 偏微分

## 练习5

```
In[ ]:= {D[#, x], D[#, y], D[#, {x, 2}], D[#, {y, 2}], D[D[#, x], y]} (*一二阶及混合偏导*) & /@
{ x^2 + y^2 - Sin[x y], x (Exp[x^2] + y^2), Exp[x] Cos[y] }
Out[ ]:= { {2 x - y Cos[x y], 2 y - x Cos[x y], 2 + y^2 Sin[x y], 2 + x^2 Sin[x y], -Cos[x y] + x y Sin[x y]},
{ 2 e^{x^2} x^2 / y + e^{x^2} + y^2 / y, 2 x - x (e^{x^2} + y^2) / y^2, 4 e^{x^2} x / y + x (2 e^{x^2} + 4 e^{x^2} x^2) / y, -2 x / y + 2 x (e^{x^2} + y^2) / y^3,
2 - 2 e^{x^2} x^2 / y^2 - e^{x^2} + y^2 / y^2 }, {e^x Cos[y], -e^x Sin[y], e^x Cos[y], -e^x Cos[y], -e^x Sin[y]} }
```

## 练习6

如果海森矩阵的行列式和迹是正数，那么驻点对应局部极小值。

如果行列式是正数，迹是负数，那么驻点对应局部极大值。

如果行列式是负数，那么无论迹是正是负，驻点都对应鞍点。

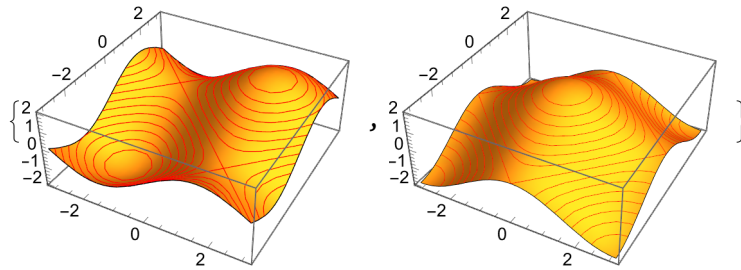
```
In[ ]:= {Det[#, Tr[#]] &@ResourceFunction["HessianMatrix"][#, {x, y}] & /@
{ Sin[x] + Sin[y], Cos[x] + Cos[y] }
% /. { {x -> Pi / 2, y -> -Pi / 2}, {x -> -Pi / 2, y -> Pi / 2}, {x -> -Pi / 2, y -> -Pi / 2} }
Out[ ]:= { {Sin[x] Sin[y], -Sin[x] - Sin[y]}, {Cos[x] Cos[y], -Cos[x] - Cos[y]} }
Out[ ]:= { {{-1, 0}, {0, 0}}, {{-1, 0}, {0, 0}}, {{1, 2}, {0, 0}} }
```

```

In[ ]:= Plot3D[#, {x, -Pi, Pi}, {y, -Pi, Pi}, PlotRange -> All, MeshFunctions -> {#3 &},
  绘制三维图形  [...] 圆周率  [...]  [...] 绘制范围  [...] 全部 网格函数
  MeshStyle -> Directive[Red, PointSize[0.03]]] & /@ {Sin[x] + Sin[y], Cos[x] + Cos[y]}
  网格样式 指令 红色 点的大小 正弦 正弦 余弦 余弦

```

Out[ ]:=



# 最小作用量原理

In[\*]:= << VariationalMethods`

## 最小作用量的优势

### 示例 1

在任意时刻  $t$ ，列尼在  $x + f(t)$  处定位乔治的原点， $f$  描述乔治如何相对于列尼运动在  $t$  时刻发生的一个时间，列尼赋以坐标  $x$ ，乔治赋以坐标  $X = x - f(t)$

$$L = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 - V(x)$$

```
In[*]:= EulerEquations[ $\frac{1}{2} m (X'[t] + f'[t])^2 - V[X[t]]$ , X[t], t] // FullSimplify
```

[完全简化]

Out[\*]=

$$V'[X[t]] + m (f''[t] + X''[t]) == 0$$

乔治观测到了一个额外的等于  $-m f''$  的施加在物体上的“虚拟”力

### 示例 2

乔治在正在旋转的旋转木马上，列尼坐标系由  $x, y$  组成，而乔治的坐标系由  $X, Y$  组成

$$x = X \cos \omega t + Y \sin \omega t$$

$$y = -X \sin \omega t + Y \cos \omega t$$

假设列尼观察到质点运动时没有力施加在上面

$$L = \frac{m}{2} (\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$$

```
In[*]:= lcs2 =
```

$$\frac{m}{2} (D[X[t] \cos[\omega t] + Y[t] \sin[\omega t], t]^2 + D[-X[t] \sin[\omega t] + Y[t] \cos[\omega t], t]^2) //$$

[偏导] [余弦] [正弦] [偏导] [正弦] [余弦]

```
FullSimplify // Expand // Collect[#, {m \omega^2 / 2, m \omega, m / 2}] &
```

[完全简化] [展开] [合并同类项]

(\*将拉格朗日量分为三项：离心力、科里奥利力、动能\*)

Out[\*]=

$$\frac{1}{2} m \omega^2 (X[t]^2 + Y[t]^2) + m \omega (Y[t] X'[t] - X[t] Y'[t]) + \frac{1}{2} m (X'[t]^2 + Y'[t]^2)$$

```
In[*]:= EulerEquations[lcs2, {X[t], Y[t]}, t] // FullSimplify (*包含离心力和科里奥利力的牛顿方程*)
```

[完全简化]

Out[\*]=

$$\{m \omega^2 X[t] == m (2 \omega Y'[t] + X''[t]), m \omega (\omega Y[t] + 2 X'[t]) == m Y''[t]\}$$



## 练习3

试将乔治的运动方程变换到极坐标下

```
In[ ]:= llx3 =  $\frac{m}{2} (D[R[t] \text{Cos}[\theta[t]], t]^2 + D[R[t] \text{Sin}[\theta[t]], t]^2)$  // Simplify
```

[偏导] [余弦] [偏导] [正弦] [化简]

```
Out[ ]:=  $\frac{1}{2} m (R'[t]^2 + R[t]^2 \theta'[t]^2)$ 
```

```
In[ ]:= EulerEquations[llx3, {R[t], \theta[t]}, t] // FullSimplify
```

[完全简化]

```
Out[ ]:=  $\{m R[t] \theta'[t]^2 == m R''[t], m R[t] (2 R'[t] \theta'[t] + R[t] \theta''[t]) == 0\}$ 
```

## 练习5

长度为  $l$  的单摆运动

```
In[ ]:= eq1x5 = EulerEquations[1/2 m l^2 \theta'[t]^2 + m g l \text{Cos}[\theta[t]], \theta[t], t];
```

[余弦]

```
DSolve[eq1x5, \theta[t], t]
```

[求解微分方程]

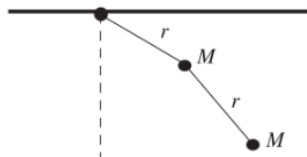
... **Solve:** Solve 正在使用反函数，因此可能无法找到某些解；请使用 Reduce 来获取完整的解信息.

```
Out[ ]:=  $\left\{ \left\{ \theta[t] \rightarrow 2 \text{JacobiAmplitude}\left[\frac{\sqrt{2 g + 1} c_1 (t + c_2)}{2 \sqrt{1}}, \frac{4 g}{2 g + 1 c_1}\right] \right\}, \right.$ 
```

$$\left. \left\{ \theta[t] \rightarrow -2 \text{JacobiAmplitude}\left[\frac{t \sqrt{2 g + 1} c_1}{2 \sqrt{1}} + \frac{\sqrt{2 g + 1} c_1 c_2}{2 \sqrt{1}}, \frac{4 g}{2 g + 1 c_1}\right] \right\} \right\}$$

# 对称性和守恒定律

## 双摆运动



连杆长1米、摆锤质量为1千克，第一个摆离开垂直方向的角度为  $\theta$ ,

第二个摆相对于第一个摆偏离角度  $\alpha$

```
In[*]:= x1[t_] = Sin[θ[t]];
           |正弦
y1[t_] = Cos[θ[t]];
           |余弦
x2[t_] = x1[t] + Sin[α[t] + θ[t]];
           |正弦
y2[t_] = y1[t] + Cos[α[t] + θ[t]];
           |余弦
```

第一个摆锤的动能

```
In[*]:= t1 = 1/2 (x1'[t]^2 + y1'[t]^2) // Simplify
           |化简
```

```
Out[*]= 1/2 θ'[t]^2
```

第二个摆锤的动能

```
In[*]:= t2 = 1/2 (x2'[t]^2 + y2'[t]^2) // Simplify
           |化简
```

```
Out[*]= 1/2 α'[t]^2 + (1 + Cos[α[t]]) α'[t] θ'[t] + (1 + Cos[α[t]]) θ'[t]^2
```

总势能为

```
In[*]:= V[θ_, α_] := -g (2 Cos[θ] + Cos[θ - α])
           |余弦 |余弦
```

考虑和不考虑重力场时拉格朗日量为

```
In[*]:= l1 = t1 + t2
l2 = t1 + t2 - V[θ[t], α[t]]
```

```
Out[*]= 1/2 α'[t]^2 + (1 + Cos[α[t]]) α'[t] θ'[t] + 1/2 θ'[t]^2 + (1 + Cos[α[t]]) θ'[t]^2
```

```
Out[*]= g (Cos[α[t] - θ[t]] + 2 Cos[θ[t]]) + 1/2 α'[t]^2 +
(1 + Cos[α[t]]) α'[t] θ'[t] + 1/2 θ'[t]^2 + (1 + Cos[α[t]]) θ'[t]^2
```

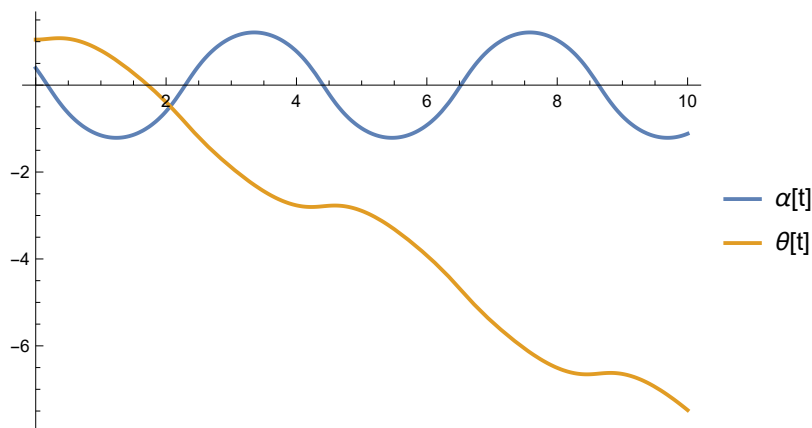
## 练习6

```

In[ ]:= sol1 = NDSolve[{EulerEquations[11, {α[t], θ[t]}, t], α[0] == Pi / 8,
数值求解微分方程组 圆周率
α'[0] == -2, θ[0] == Pi / 3, θ'[0] == 0}, {α[t], θ[t]}, {t, 0, 10}];
圆周率
Plot[{α[t], θ[t]} /. sol1 // Evaluate, {t, 0, 10}, PlotLegends → {"α[t]", "θ[t]"}]
绘图 计算 绘图的图例

```

Out[ ]:=

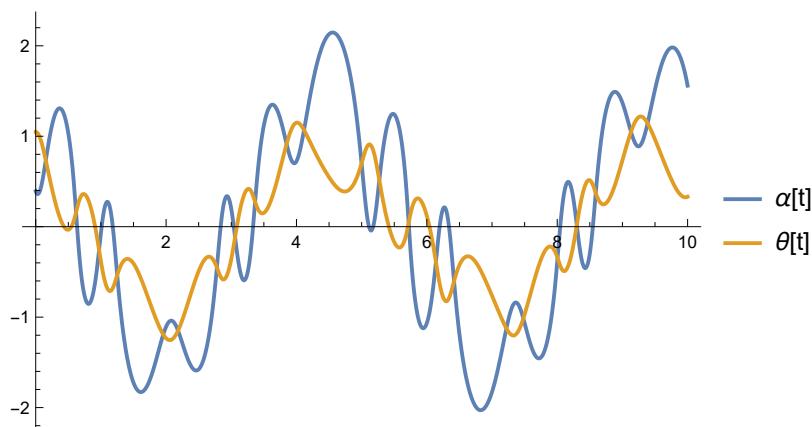


```

In[ ]:= sol2 = NDSolve[{EulerEquations[12 /. g → 9.8, {α[t], θ[t]}, t], α[0] == Pi / 8,
数值求解微分方程组 圆周率
α'[0] == -2, θ[0] == Pi / 3, θ'[0] == 0}, {α[t], θ[t]}, {t, 0, 10}];
圆周率
Plot[{α[t], θ[t]} /. sol2 // Evaluate, {t, 0, 10}, PlotLegends → {"α[t]", "θ[t]"}]
绘图 计算 绘图的图例

```

Out[ ]:=



```

In[ ]:= Table[
  Evaluate@GraphicsRow@{Graphics[{{PointSize[.025], {Red, Point[{x1[t], -y1[t]}]}},
    {Blue, Point[{x2[t], -y2[t]}]}}, Line[{{0, 0}, {x1[t], -y1[t]},
    {x2[t], -y2[t]}]}] /. sol1}, PlotRange -> {{-2, 2}, {-2, 2}}],
  Graphics[{{PointSize[.025], {Red, Point[{x1[t], -y1[t]}]}},
    {Blue, Point[{x2[t], -y2[t]}]}}, Line[{{0, 0}, {x1[t], -y1[t]},
    {x2[t], -y2[t]}]}] /. sol2}, PlotRange -> {{-2, 2}, {-2, 2}}}],
  {t, 0, 10, .025}];
Export["双摆.gif", %]
(*由于坐标系的问题, y轴坐标加个负号*)

```

Out[ ]= 双摆.gif

# 哈密顿力学与时间不变性

## 简谐振子的哈密顿函数

### 练习1

将  $L = \frac{m \dot{x}^2}{2} - \frac{k}{2} x^2$  代换  $q = (k m)^{1/4} x$  得到  $L = \frac{1}{2 \omega} \dot{q}^2 - \frac{\omega}{2} q^2$

```

In[ ]:= m D[q[t] (k m) ^ (-1 / 4), t] ^ 2 / 2 - k (q[t] (k m) ^ (-1 / 4)) ^ 2 / 2

```

Out[ ]= 
$$-\frac{k q[t]^2}{2 \sqrt{k m}} + \frac{m q'[t]^2}{2 \sqrt{k m}}$$

```

In[ ]:= Solve[{k / Sqrt[k m] == ω, m / Sqrt[k m] == 1 / ω}, ω, Assumptions -> m > 0] (*得到ω与k,m的关系*)

```

Out[ ]= 
$$\left\{ \left\{ \omega \rightarrow \frac{\sqrt{k}}{\sqrt{m}} \right\} \right\}$$

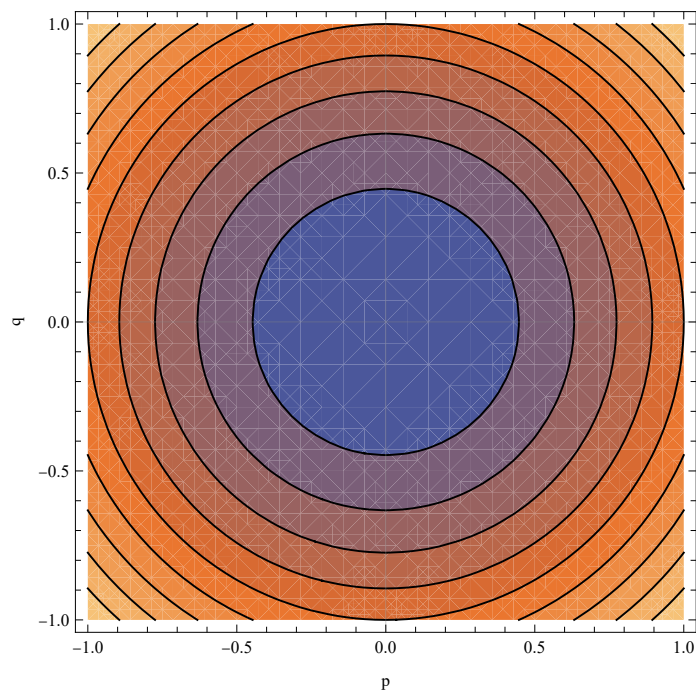
### 练习2

代换前后能量守恒, 即  $\frac{1}{2} m_1 \dot{q}^2 = \frac{1}{2} m \dot{x}^2$ , 则  $m_1 = 1/\omega$

$$\dot{q}^2 = p^2 / m_1^2 = \omega^2 p^2, \quad H = \frac{1}{2\omega} \dot{q}^2 + \frac{\omega}{2} q^2 = \frac{\omega}{2} (p^2 + q^2)$$

```
In[ ]:= ContourPlot[p^2 + q^2, {p, -1, 1}, {q, -1, 1},
|绘制等高线
PlotTheme -> "Scientific", FrameLabel -> {"p", "q"}]
|绘图主题 |边框标签
```

Out[ ]:=



对于一般的机械系统，能量曲面形式非常复杂而无法进行可视化，但是原理是相同的：

**能量曲面一层一层地填充相空间，流体在能量曲面上流动，相点一直保持在它初始的曲面上**

# 泊松括号、角动量、对称性

## 泊松括号

### 练习2

```
PoissonBracket[f_, g_, q_List, p_List] /; Length[q] == Length[p] :=  
  Fold[Plus, 0, MapThread[D[f, #1] × D[g, #2] - D[f, #2] × D[g, #1] &, {q, p}]]  
  (*https://mathematica.stackexchange.com/questions/41850/how-to-define-the-poisson-bracket-in-mathematica*)
```

```
In[ ]:= PoissonBracket[#,  $\frac{1}{2m} p^2 + V[q]$ , {q}, {p}] & /@ {q, p}
```

```
Out[ ]:=  
 $\left\{ \frac{p}{m}, -V'[q] \right\}$ 
```

$$\ddot{q} = \frac{\dot{p}}{m} = \frac{F}{m}$$

## 角动量

### 练习3

$$\begin{aligned}\{x, L_z\} &= \{x, (x p_y - y p_x)\} \\ \{y, L_z\} &= \{y, (x p_y - y p_x)\} \\ \{z, L_z\} &= \{z, (x p_y - y p_x)\}\end{aligned}$$

```
In[ ]:= PoissonBracket[#[[1]], #[[2]], {x, y, z}, {px, py, pz}] & /@  
  {{x, x py - y px}, {y, x py - y px}, {z, x py - y px}}
```

```
Out[ ]:=  
{-y, x, 0}
```

我们可以得到一个并不意外的结论——对守恒量求泊松括号，将得到一种（具有守恒定律相关对称性的）坐标变换的效果。这是一般性的结论，并且为我们提供了一种思考对称性和守恒性之间关系的思路。

使用Levi-Civita记号， $\{x_i, L_j\} = \sum_k \epsilon_{ijk} x_k$

(\*j=3时, 等式右边\*)

Sum[LeviCivitaTensor[3][[#, 3 (\*固定Lz\*), k]] {x, y, z}[[k]], {k, 1, 3}] & /@ Range[3]  
 求和 列维-齐维塔张量 范围

Out[\*]=

{-y, x, 0}

## 转子与进动

$$\{L_i, L_j\} = \sum_k \epsilon_{ijk} L_k$$

(\*等式左边\*)

PoissonBracket[#[[1]], #[[2]], {x, y, z}, {px, py, pz}] & /@  
 Subsets[{y pz - z py, z px - x pz, x py - y px}, {2}]  
 子集

Out[\*]=

{py x - px y, pz x - px z, pz y - py z}

(\*等式右边\*)

Sum[LeviCivitaTensor[3][[#[[1]], #[[2]], k]] {y pz - z py, z px - x pz, x py - y px}[[k]],  
 求和 列维-齐维塔张量  
 {k, 1, 3}] & /@ Subsets[{1, 2, 3}, {2}]  
 子集

Out[\*]=

{py x - px y, pz x - px z, pz y - py z}

## 电力与磁力

### 磁场

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$$

### 练习3

(\*不同矢势定义相同均匀磁场\*)

Cur1[#, {x, y, z}] & /@ {{0, b x, 0}, {-b y, 0, 0}}  
 旋度

Out[\*]=

{{0, 0, b}, {0, 0, b}}

(\*求解矢势相差梯度的对应标量函数\*)

DSolve[Grad[f[x, y, z], {x, y, z}] == {b y, b x, 0}, f[x, y, z], {x, y, z}]  
 求解... 梯度

Out[\*]=

{{f[x, y, z] -> b x y + c1}}

## 匀强磁场中的运动

### 练习5

使用两种矢势分别求出  $a_y = -\frac{e b}{m c} v_x$ ,  $a_x = \frac{e b}{m c} v_y$

且速度大小恒定, 速度z分量守恒

上式两边对时间积分, 整理为  $x^2 + y^2 = \left(\frac{m c}{e b}\right)^2 (\dot{x}^2 + \dot{y}^2)$

轨道半径为  $\frac{m c}{e b} \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2}$

## 有心力与行星轨道

### 运动方程

```
In[*]:= << VariationalMethods`
```

```
In[*]:= (m / 2 (D[r[t] × Cos[θ[t]], t]^2 + D[r[t] × Sin[θ[t]], t]^2) + G M m / r[t]) //
```

└─偏导

└─余弦

└─偏导

└─正弦

```
EulerEquations[#, {r[t], θ[t]}, t] &
```

```
Out[*]=
```

$$\left\{ m \left( -\frac{GM}{r[t]^2} + r[t] \theta'[t]^2 - r''[t] \right) == 0, -m r[t] (2 r'[t] \theta'[t] + r[t] \theta''[t]) == 0 \right\}$$



## 有效势能曲线

```
In[ ]:= Plot[ {1 / (2 r^2), -1 / r, 1 / (2 r^2) - 1 / r}, {r, 0, 5}, PlotTheme -> "Scientific",
```

[绘图](#)

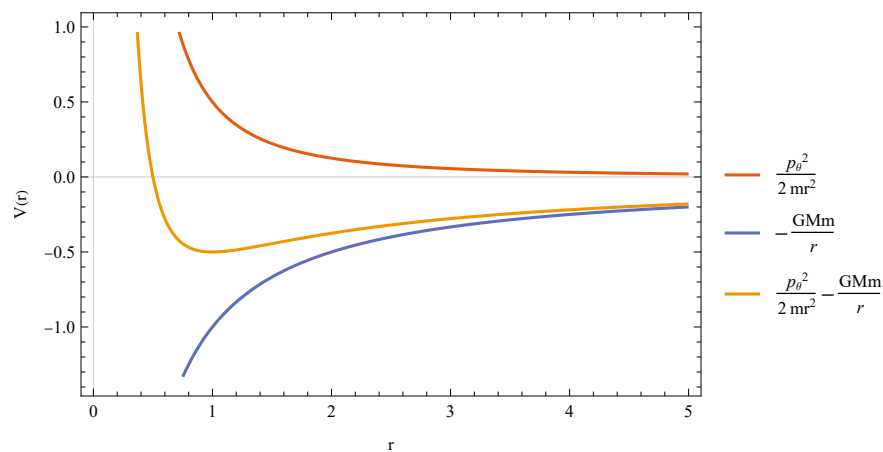
[绘图主题](#)

```
FrameLabel -> {"r", "V(r)"}, PlotLegends -> { "  $\frac{p_\theta^2}{2 m r^2}$  ", "  $-\frac{GMm}{r}$  ", "  $\frac{p_\theta^2}{2 m r^2} - \frac{GMm}{r}$  " } ]
```

[边框标签](#)

[绘图的图例](#)

Out[ ]:=



```
In[ ]:= Solve[ D[  $\frac{p_\theta^2}{2 m r^2} - \frac{GMm}{r}$ , r ] == 0, r ]
```

[解方程](#) [偏导](#)

Out[ ]:=

$$\left\{ \left\{ r \rightarrow \frac{p_\theta^2}{G m^2 M} \right\} \right\}$$