物理引擎求解器中的部分数学理论及公式推导

目录

1.	概述		1
		E	
		LCP/MLCP 求解	
		2.1.1. Gauss-Seidel (GS 迭代求解法)	
		2.1.2. Projected Gauss-Seidel (PGS 迭代求解法)	
		2.1.3. Lemke (互补枢轴算法)	2
		2.1.4. Dantzig-Wolfe 算法	4
3.	物理纟	的東式子的由来	5
		基本物理系数符号	
		根据动量守恒定律推导约束方程式	
		3.2.1. 接触约束方程式	6
		3.2.2. 摩擦力约束方程式	10
		3.2.3. 非接触约束方程式	11
参	考文献		. 13
附	录一:	单纯形法样例	.13

1. 概述

- ① 梳理物理引擎中求解器的几个 (M)LCP 求解算法
- ② 根据基本的物理知识,从数学角度推导输入到求解器中的方程式

2. 求解器

问题描述: 求解方程组 Ax = b, 其中 A 为 n 阶方阵, x 和 b 均为 n 维列向量

2.1. LCP/MLCP 求解

2.1.1. Gauss-Seidel (GS 迭代求解法)

矩阵

$$A = \begin{bmatrix} a_{11} & \cdots & a_{1n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{n1} & \cdots & a_{nn} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a_{11} & \cdots & 0 \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \cdots & a_{nn} \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} 0 & \cdots & 0 \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ -a_{n1} & \cdots & 0 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} 0 & \cdots & -a_{1n} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & \cdots & 0 \end{bmatrix}$$

即 Dx = b - (L + U)x

根据该式设计

$$x_{k+1} = [b - (L + U)x_k]/D$$

```
Algorithm 3 Approximately solve Ax = b given x^0
x = x^0
for iter = 1 to iteration limit do
\Delta x_i = \begin{bmatrix} b_i - \sum_{j=1}^n A_{ij} x_j \end{bmatrix} / A_{ii}
x_i = x_i + \Delta x_i
end for
end for
```

2.1.2. Projected Gauss-Seidel (PGS 迭代求解法)

PGS 方法和 GS 方法的区别仅仅在于, PGS 在每次迭代后会将 结果 截断到一个给定范围内,即所求 x 有上下界。

当矩阵 A 是正定矩阵的时候, PGS 可得严格被证明为收敛(证明可参考任意数值分析(又名数值计算)书籍)

2.1.3. Lemke (互补枢轴算法)

$$Ax - b = 0$$

$$x^{T}(Ax - b) \ge 0$$

$$x^{T}Ax \ge x^{T}b$$

(可参考大学教材《运筹学》第一章单纯形法相关内容)

基本概念:

基向量:一个矩阵中的一组(若干)行(列)向量,组内任一向量都不能被这组基向量的其它向量线性表示,而其它非基行(列)向量都可以用这组基向量线性表示。

Lemke 算法目标:

$$\min f(x) = \frac{1}{2}x^{T}Hx + c^{T}x$$
s.t. $Ax \le b$
 $x > 0$

上式可改写为: (证明可参考其它资料对 Lemke 算法的描述,此处略)

$$(LCP) \begin{cases} w - Mz = q & w - Mz - Iz_0 = q \\ w, z \ge 0 & w, z \ge 0, z_0 \ge 0 \\ w^T z = 0 & y^T z = 0 \end{cases}$$
 引入人工变量 z_0 , 有

查找主元,然后使用 Gauss-Jordan 消元法。

由原始单纯形法改进而来,主元消去法,由一个准互补基本可行解出发,通过主元消去法(转轴方法)求出一个新的准互补基本可行解,不断迭代。可能求解失败。

- 按照最小比值规则确定离基变量
- 保持准互补性, 若 w i(z i)是离基变量,则 z i(w i)是进基变量

具体步骤:

- (1) 若 $q \ge 0$,则(w, z) = (q, 0)为解,否则,取 $\max\{-q_i\}$ 所在的行 s 行为主行, z_0 对应的列为主列,主元消去,令 $y_s = z_s$
- (2) 设现行表中变量 y_s 下面的列为 d_s ,若 d_s <= 0,退出;否则按最小比值规则确定指标 r,使 $q_i/d_{rs}=min\{q_i/d_{rs}|d_{rs}>0\}$,如果 r 行的基变量是 z_0 ,转4;否则转 3
- (3) 设 r 行的基变量为 w_l 或 z_l ($l \neq s$) , y_s 进基,以 r 行为主行, y_s 对应的列为主列,主元消去。如果离基变量是 w_l ,则令 $y_s = z_l$;如果离基变量是 z_l ,则令 $y_s = w_l$,转 2
- (4) y_s 进基, z_0 离基。以 r 行为主行, y_s 对应的列为主列,主元消去。得可行解,退出

具体样例:

$$\min f(x) = 2x_1^2 - 2x_1x_2 + 10x_2^2 - x_1 - 10x_2$$
s.t. $-3x_1 - 2x_2 \ge -6$
 $x_1, x_2 \ge 0$

$$M = \begin{bmatrix} H & -A^T \\ A & 0 \end{bmatrix} = \begin{pmatrix} 2 & -1 & 3 \\ -1 & 10 & 2 \\ -3 & -2 & 0 \end{pmatrix}, \quad q = \begin{bmatrix} c \\ -b \end{bmatrix} = \begin{pmatrix} -1 \\ -10 \\ 6 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} w_1 \\ w_2 \\ w_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 & -1 & 3 \\ -1 & 10 & 2 \\ -3 & -2 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} z_1 \\ z_2 \\ z_3 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -1 \\ -10 \\ 6 \end{pmatrix}$$

$$w^T z = 0$$
, $w \ge 0$, $z \ge 0$, $w, z \in R^3$

Tab.3-2 The initial table of classical Lemke algorithm									
基向量	$w_{\rm I}$	w_2	W_3	z_1	z_2	Z_3	z_0	q	
w_1	1	0	0	-2	1	-3	-1	-1	
w_2	0	1	0	1	-10	-2	-1	-10	
w_3	0	0	1	3	2	0	-1	6	

表 3.3 经典的 Lemke 算法的迭代表 1

Tab.3-3 The first iterated table of classical Lemke algorithm

基向量	w_1	w_2	w_3	z_1	${z_2}^*$	z_3	z_0	q
w_1	1 1	-1	0	-3	11*	-1	0	9
w_2	0	-1	0/1		10	2	1	10
W_3	0	-1	1	2	12	2	0	16

表 3.4 经典的 Lemke 算法的迭代表 2

Tab.3-4 The second iterated table of classical Lemke algorithm

基向量	$w_{\rm I}$	W_2	W_3	z_1	Z_2	Z_3	z_0	q
z_2	1/11	-1/11	0	-3/11	1	-1/11	0	9/11
z_0	-10/11	-1/11	0	$19/11^*$	0	32/11	1	20/11
W_3	-12/11	1/11	1	58/11	0	34/11	0	68/11

表 3.5 经典的 Lemke 算法的迭代表 3

Tab.3-5 The third iterated table of classical Lemke algorithm

基向量	w_1	w_2	W_3	z_1	z_2	Z_3	z_0	q
z_2	-1/19	-2/19	0	0	1	7/19	3/19	21/19
z_{l}	-10/19	-1/19	0	1	0	32/19	11/19	20/19
W_3	32/19	7/19	1	0	0	-110/19	-58/19	12/19

2.1.4. Dantzig-Wolfe 算法

只知道同样基于换基消元法,暂未找到文献描述具体选基与换基原理。

3. 物理约束式子的由来

3.1. 基本物理系数符号

		1	
物理系数	符号表示	类型	相关公式
质量	m_i	标量	
(mass)			
惯性张量(转	I_i	二阶矩阵	
动惯量)			
力	$\overrightarrow{F_i}$	矢量	$\overrightarrow{F_i} = m_i \overrightarrow{a_i}$
(force)			
力矩	$\overrightarrow{ au_i}$	矢量	$\overrightarrow{\tau_i} = r \times \overrightarrow{F_i}$, 其中 r 为质
(torque)			心到指定点的矢量
线速度	$\overrightarrow{v_i}$	矢量	$d \overrightarrow{v_i} = \overrightarrow{a_i} dt$
(velocity)			
角速度	$\overrightarrow{\omega_i}$	矢量	$d\overrightarrow{\omega_i}=\overrightarrow{\alpha_i}dt$
线加速度	$\overrightarrow{\omega_i}$ $\overrightarrow{a_i}$	矢量	
(acceleration)			
角加速度	$\overrightarrow{\alpha_i}$	矢量	
动量	\overrightarrow{P}	矢量	$m_i \overrightarrow{v_i}$
(momentum)			
角动量	\vec{L}	矢量	$I_i \overrightarrow{\omega_i}$
冲 量	1		$\int \overrightarrow{F} dt - \overrightarrow{D} - m \overrightarrow{m}$
(impulse)			$\int \overrightarrow{F_i} dt = \overrightarrow{P} = m_i \overrightarrow{v_i}$
角冲量			$\int \overrightarrow{\tau_i} dt = \overrightarrow{L} = I_i \overrightarrow{\omega_i}$
			$\int t_i u t - L - I_i w_i$
动能	Ε	标量	$1/2 m_i \overrightarrow{v_i}^2$
转动动能	Ε	标量	$\frac{1/2 m_i \overrightarrow{v_i}^2}{1/2 I_i \overrightarrow{\omega_i}^2}$
质心位置	$\overrightarrow{r_i}$	矢量	$d\overrightarrow{r_i} = \overrightarrow{v_i} dt$
(position)			
位置朝向	$\overrightarrow{q_i}$	四元数	$\overrightarrow{q_i} = [s_i, x_i, y_i, z_i]$
(orientation)			$d \overrightarrow{q_i} = 1/2 [0, \overrightarrow{\omega_i}] \overrightarrow{q_i} dt$
广义位置	$\overrightarrow{s_i}$	矩阵	$\overrightarrow{s_i} = [\overrightarrow{r_i}, \overrightarrow{q_i}]$
广义速度	$\overrightarrow{u_i}$	矩阵	$\overrightarrow{u_i} = [\overrightarrow{v_i}, \overrightarrow{\omega_i}]^T$
(status)			
广义合外力	$\overrightarrow{f_{ext}}$	矩阵	$\overrightarrow{f_{ext}}$
			$= [\overrightarrow{F_i}, \overrightarrow{\tau_i} - \overrightarrow{\omega_i} \times (I_i \overrightarrow{\omega_i})]$
法线	$\overrightarrow{n_i}$	矢量	
(normal)			
摩擦系数	μ_i	标量	

3.2. 根据动量守恒定律推导约束方程式

3.2.1. 接触约束方程式

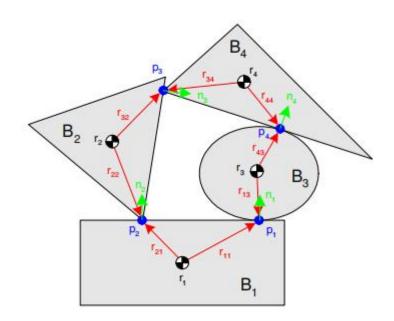
目标: 把约束方程式写成 Ax + b = 0 的样式,以使用上述求解 LCP 问题的算法。

(参考《Physics-Based Animation》)

一个封闭的系统一定遵循动量守恒/能量守恒定律。

使用动量守恒比使用能量守恒更容易列方程式求解。物理系统的能量中,动能容易和其它势能、热能等相互转化,如两个非光滑刚体进行碰撞,由于摩擦力的存在,会使得一部分动能转化为热能,相比之下,动量的表达式比能量的表达式相对简单,更适合用来做物理引擎求解。

则问题转化成:已知一个物理系统中n个物体的固有属性(如质量、摩擦系数等),及初始广义位置、广义速度 $\overrightarrow{u_i}$,求经过 Δt 时刻后的广义速度。



整个场景中,对于第 k 个接触点 $\overrightarrow{p_k}$,两边接触的物体记为 i_k 和 j_k ,记 $\overrightarrow{f_k} = f_k$ $\overrightarrow{n_k}$ 为 第 k 个接触点的接触力, $\overrightarrow{f_i}^{ext}$ 为物体 i 所受的其它外力,如重力等; $\overrightarrow{r_{ki}} = \overrightarrow{p_k} - \overrightarrow{r_i}$ 为质心到接触点的矢量, $\overrightarrow{\tau_i}^{ext}$ 为物体 i 所受的其它外力矩。则对第 i 个物体有

$$\begin{split} \dot{\vec{r}}_i &= \vec{v}_i \\ \dot{q}_i &= \frac{1}{2} \vec{\omega}_i q_i \\ \dot{v}_i &= m_i^{-1} \sum_{j_k = i} \vec{f}_k - m_i^{-1} \sum_{i_k = i} \vec{f}_k + m_i^{-1} \vec{f}_i^{\text{ext}} \\ \dot{\vec{\omega}}_i &= I_i^{-1} \sum_{j_k = i} \vec{r}_{kj} \times \vec{f}_k - I_i^{-1} \sum_{i_k = i} \vec{r}_{ki} \times \vec{f}_k \\ &- I_i^{-1} \vec{\omega}_i \times I_i \vec{\omega}_i + I_i^{-1} \vec{\tau}_i^{\text{ext}} \end{split}$$

其中前两个式子是根据位置对时间的导数即为速度列的,后两个式子是根据牛顿 第二定律列的。

第二个式子推导过程:

四元数乘法:
$$q_1 = [a_1, \overrightarrow{v_1}], q_2 = [a_2, \overrightarrow{v_2}], 则$$
 $q_1 \times q_2 = [a_1a_2 - \overrightarrow{v_1} \cdot \overrightarrow{v_2}, a_1\overrightarrow{v_2} + a_2\overrightarrow{v_1} + \overrightarrow{v_1} \times \overrightarrow{v_2}]$

旋转角度 θ ,旋转轴 \vec{n} ,以不带矢量箭头的 ω 表示角速度的模长,则任一四元数

都可以写成:
$$\mathbf{q} = [\cos\left(\frac{\theta}{2}\right), \vec{\mathbf{n}}\sin\left(\frac{\theta}{2}\right)] = [\cos\left(\frac{\omega t}{2}\right), \frac{\vec{\omega}}{\omega}\sin\left(\frac{\omega t}{2}\right)]$$
 瞬时旋转中, 角速度可以看成不随时间变化,则上式对时间求导,得

$$\dot{\mathbf{q}} = \left[-\frac{\omega}{2} \sin\left(\frac{\omega t}{2}\right), \frac{\overrightarrow{\omega}}{\omega} \frac{\omega}{2} \cos\left(\frac{\omega t}{2}\right) \right] = \frac{1}{2} \left[-\omega \sin\left(\frac{\omega t}{2}\right), \overrightarrow{\omega} \cos\left(\frac{\omega t}{2}\right) \right]$$
$$= \frac{1}{2} \left[0, \overrightarrow{\omega} \right] \times \mathbf{q}$$

后两个式子的原型为:

$$\overrightarrow{F_i} = m_i \, \overrightarrow{a_i} = \sum_{j_k = i} \overrightarrow{f_k} - \sum_{i_k = i} \overrightarrow{f_k} + \overrightarrow{f_i}^{ext}$$

$$\overrightarrow{\tau_i} = I_i \, \overrightarrow{\alpha_i} = \sum_{j_k = i} \overrightarrow{r_{kj}} \times \overrightarrow{f_k} - \sum_{i_k = i} \overrightarrow{r_{ki}} \times \overrightarrow{f_k} - \overrightarrow{\omega_i} \times I_i \, \overrightarrow{\omega_i} + \overrightarrow{\tau_i}^{ext}$$

记无法直接获得的接触力 $\vec{f} = [\vec{f_1}, \vec{f_2}, ..., \vec{f_n}]$,则上述两个式子可以表示成:

$$\begin{bmatrix} \overrightarrow{r_1} \\ \overrightarrow{q_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{r_n} \\ \overrightarrow{q_n} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ \frac{1}{2} \begin{bmatrix} -x_1 & -y_1 & -z_1 \\ s_1 & z_1 & -y_1 \\ -z_1 & s_1 & x_1 \\ y_1 & -x_1 & s_1 \end{bmatrix} \dots \\ \vdots \\ \vdots \\ \overrightarrow{r_n} \\ \overrightarrow{q_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ \frac{1}{2} \begin{bmatrix} -x_1 & -y_1 & -z_1 \\ y_1 & -x_1 & s_1 \end{bmatrix} \\ \vdots \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{w_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{w_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v_n} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overrightarrow{v_1} \\ \overrightarrow{v_1} \\ \vdots \\ \overrightarrow{v$$

简记为

$$\dot{\vec{s}} = \mathbf{S}\vec{u}$$

$$\dot{\vec{u}} = \mathbf{M}^{-1} \left(\mathbf{C}\mathbf{N}\vec{f} + \vec{f}_{ext} \right).$$

其中位置朝向 $\overrightarrow{q_i} = [s_i, x_i, y_i, z_i], \overrightarrow{f_{ext}} = \begin{bmatrix} \overrightarrow{f_{ext}}, \overrightarrow{\tau_1} - \overrightarrow{\omega_1} \times (I_1 \overrightarrow{\omega_1}), \dots, \overrightarrow{f_n^{ext}}, \overrightarrow{\tau_n} - \overrightarrow{\omega_n} \times (I_n \overrightarrow{\omega_n}) \end{bmatrix}$

$$\mathbf{Q}_{i} = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} -x_{i} & -y_{i} & -z_{i} \\ s_{i} & z_{i} & -y_{i} \\ -z_{i} & s_{i} & x_{i} \\ y_{i} & -x_{i} & s_{i} \end{bmatrix}.$$

满足 $\frac{1}{2}\overrightarrow{\omega_i}\overrightarrow{q_i} = Q_i\overrightarrow{\omega_i}$

$$\mathbf{S} = egin{bmatrix} \mathbf{1} & & & & \mathbf{0} \ & \mathbf{Q}_1 & & & \ & & \ddots & & \ & & & \mathbf{1} & \ \mathbf{0} & & & \mathbf{Q}_n \end{bmatrix}$$

广义质量矩阵

$$\mathbf{M} = \begin{bmatrix} m_1 \mathbf{1} & & & \mathbf{0} \\ & \mathbf{I}_1 & & \\ & & \vdots & \\ & & m_n \mathbf{1} & \\ \mathbf{0} & & & \mathbf{I}_n \end{bmatrix}$$

接触点法线矩阵

$$\mathbf{N} = \begin{bmatrix} \vec{n}_1 & & \mathbf{0} \\ & \vec{n}_2 & \\ & & \ddots & \\ \mathbf{0} & & \vec{n}_k \end{bmatrix},$$

$$\mathbf{C}_{lk} = \begin{cases} -\mathbf{1} & \text{for } l = 2i_k - 1 \\ -\mathbf{r}_{ki_k}^{\times} & \text{for } l = 2i_k \\ \mathbf{1} & \text{for } l = 2j_k - 1 \\ \mathbf{r}_{kj_k}^{\times} & \text{for } l = 2j_k \\ \mathbf{0} & \text{otherwise} \end{cases}$$

$$\mathbf{r}^{\times} = \begin{bmatrix} 0 & -r_3 & r_2 \\ r_3 & 0 & -r_1 \\ -r_2 & r_1 & 0 \end{bmatrix}$$

采用欧拉积分的方式,在 $t+\Delta t$ 时刻,有

$$\vec{s}^{t+\Delta t} = \vec{s}^t + \Delta t \mathbf{S} \vec{u}^{t+\Delta t},$$

$$\vec{u}^{t+\Delta t} = \vec{u}^t + \Delta t \mathbf{M}^{-1} \left(\mathbf{C} \mathbf{N} \vec{f}^{t+\Delta t} + \vec{f}_{ext} \right).$$

转化成 LCP 形式

接触点 $\overrightarrow{p_k}$,两边接触的物体 i_k 和 j_k , $\overrightarrow{r_{ki}}=\overrightarrow{p_k}-\overrightarrow{r_i}$ 为质心到接触点的矢量,则物体在接触点的速度为: $\overrightarrow{v_{i_k}}+\overset{\longrightarrow}{\omega_{i_k}}\times\overrightarrow{r_{ki_k}}$ 和 $\overrightarrow{v_{j_k}}+\overset{\longrightarrow}{\omega_{j_k}}\times\overrightarrow{r_{kj_k}}$ 。

则两个物体在接触点处法线方向上的相对速度(记为接触速率)为

$$\overrightarrow{n_k}(\overrightarrow{v_{i_k}} + \overrightarrow{\omega_{i_k}} \times \overrightarrow{r_{ki_k}} - \overrightarrow{v_{i_k}} + \overrightarrow{\omega_{i_k}} \times \overrightarrow{r_{ki_k}})$$

为 N^TC^T **ū**的第 k 个分量,当该值大于 0 时,表示两个物体有相互分离的趋势。 当两个物体在时刻 t 接触,那么在 t + Δt 时刻,要么接触完成,接触力为 0,接触点速率大于 0,要么正在接触,接触力大于等于 0,接触点速率为 0。 即有

$$egin{aligned} oldsymbol{N}^T oldsymbol{C}^T ec{u}^{t+\Delta t} &\geq ec{0}, \ ec{f}^{t+\Delta t} &\geq ec{0}, \ (oldsymbol{N}^T oldsymbol{C}^T ec{u}^{t+\Delta t})^T ec{f}^{t+\Delta t} &= 0. \end{aligned}$$

刨

$$egin{aligned} oldsymbol{N}^T oldsymbol{C}^T oldsymbol{M}^{-1} oldsymbol{C} oldsymbol{N} \Delta t ec{f}^{t+\Delta t} + oldsymbol{N}^T oldsymbol{C}^T (ec{u}^t + \Delta t oldsymbol{M}^{-1} ec{f}_{ext}) & \geq ec{0}, \ \Delta t ec{f}^{t+\Delta t} & \geq ec{0}, \ \Delta t ec{f}^{t+\Delta t} & \cdot (oldsymbol{N}^T oldsymbol{C}^T oldsymbol{M}^{-1} oldsymbol{C} oldsymbol{N} \Delta t ec{f}^{t+\Delta t} & + oldsymbol{N}^T oldsymbol{C}^T (ec{u}^t + \Delta t oldsymbol{M}^{-1} ec{f}_{ext})) = 0 \end{aligned}$$

$$m{A} = m{N}^T m{C}^T m{M}^{-1} m{C} m{N}$$
 , $ec{x} = \Delta t ec{f}^{t+\Delta t}$, $ec{b} = m{N}^T m{C}^T (ec{u}^t + \Delta t m{M}^{-1} ec{f}_{ext})$ 而书上多了 $ec{v}_{\Delta t}$

$$\mathbf{N}^T \mathbf{C}^T \vec{u}^{t+\Delta t} \ge \frac{\vec{\nu}}{\Delta t}$$
 compl. to $\vec{f} \ge 0$,

$$\mathbf{N}^{T}\mathbf{C}^{T}\left(\vec{u}^{t} + \Delta t \mathbf{M}^{-1}\left(\mathbf{C} \mathbf{N} \vec{f}^{t+\Delta t} + \vec{f}_{ext}\right)\right) - \frac{\vec{\nu}}{\Delta t} \geq 0.$$

最终可以表示成 $Ax + b \ge 0, x \ge 0$ 的方程组形式。

$$\underbrace{\mathbf{N}^{T}\mathbf{C}^{T}\mathbf{M}^{-1}\mathbf{C}\mathbf{N}}_{\mathbf{A}}\underbrace{\Delta t \vec{f}^{t+\Delta t}}_{\vec{x}} + \underbrace{\mathbf{N}^{T}\mathbf{C}^{T}\left(\vec{u}^{t} + \Delta t \mathbf{M}^{-1}\vec{f}_{ext}\right) - \frac{\vec{\nu}}{\Delta t}}_{\vec{b}} \geq 0,$$

3.2.2. 摩擦力约束方程式

约束力不做功,也就是说,约束力的方向与速度的方向垂直.

摩擦力方向
$$D_k = [\overrightarrow{d_{1_k}}, \overrightarrow{d_{2_k}}, ..., \overrightarrow{d_{n_k}}]$$

摩擦力大小
$$\beta_k = [\beta_{1_k}, ..., \beta_{n_k}]$$

则接触力
$$\vec{f_k} = f_k \vec{n_k} + D_k \vec{\beta_k}$$

$$\vec{u} = \mathbf{M}^{-1} \left(\mathbf{C} \left(\mathbf{N} \vec{f} + \mathbf{D} \beta \right) + \vec{f}_{ext} \right).$$

$$\vec{u}^{t+\Delta t} = \vec{u}^{t} + \Delta t \mathbf{M}^{-1} \left(\mathbf{C} \left(\mathbf{N} \vec{f} + \mathbf{D} \beta \right) + \vec{f}_{ext} \right).$$

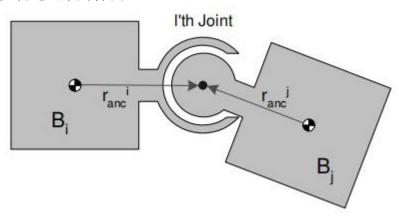
$$\begin{bmatrix} \mathbf{D}^{T}\mathbf{C}^{T}\mathbf{M}^{-1}\mathbf{C}\mathbf{D} & \mathbf{D}^{T}\mathbf{C}^{T}\mathbf{M}^{-1}\mathbf{C}\mathbf{N} & \mathbf{E} \\ \mathbf{N}^{T}\mathbf{C}^{T}\mathbf{M}^{-1}\mathbf{C}\mathbf{D} & \mathbf{N}^{T}\mathbf{C}^{T}\mathbf{M}^{-1}\mathbf{C}\mathbf{N} & \mathbf{0} \\ -\mathbf{E}^{T} & \mu & \mathbf{0} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} \Delta t \vec{\beta} \\ \Delta t \vec{f} \\ \vec{\lambda}_{\text{aux}} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} \mathbf{D}^{T}\mathbf{C}^{T} \begin{pmatrix} \vec{u}^{t} + \Delta t \mathbf{M}^{-1} \vec{f}_{\text{ext}} \\ \mathbf{N}^{T}\mathbf{C}^{T} \begin{pmatrix} \vec{u}^{t} + \Delta t \mathbf{M}^{-1} \vec{f}_{\text{ext}} \end{pmatrix} - \frac{\vec{\nu}}{\Delta t} \end{bmatrix} \geq 0$$

$$\text{compl. to} \quad \begin{bmatrix} \Delta t \vec{\beta} \\ \Delta t \vec{f} \\ \vec{\lambda}_{\text{aux}} \end{bmatrix} \geq 0,$$

最终同样可以表示成 $Ax + b \ge 0, x \ge 0$ 的方程组形式。

3.2.3. 非接触约束方程式

以铰链约束为样例



$$\underbrace{ \frac{\left[\left(\boldsymbol{r}_{i} + \boldsymbol{R}(q_{i}) \boldsymbol{r}_{\mathrm{anc}}^{i} \right) - \left(\boldsymbol{r}_{j} + \boldsymbol{R}(q_{j}) \boldsymbol{r}_{\mathrm{anc}}^{j} \right) \right]_{x}}_{\Phi_{1}} = 0,}_{\Phi_{1}} \underbrace{ \left[\left(\boldsymbol{r}_{i} + \boldsymbol{R}(q_{i}) \boldsymbol{r}_{\mathrm{anc}}^{i} \right) - \left(\boldsymbol{r}_{j} + \boldsymbol{R}(q_{j}) \boldsymbol{r}_{\mathrm{anc}}^{j} \right) \right]_{y}}_{\Phi_{2}} = 0,}_{\Phi_{2}} \underbrace{ \left[\left(\boldsymbol{r}_{i} + \boldsymbol{R}(q_{i}) \boldsymbol{r}_{\mathrm{anc}}^{i} \right) - \left(\boldsymbol{r}_{j} + \boldsymbol{R}(q_{j}) \boldsymbol{r}_{\mathrm{anc}}^{j} \right) \right]_{z}}_{\Phi_{3}} = 0,}_{\Phi_{3}}$$

$$\Phi(s) = \begin{bmatrix} \Phi_1(s) \\ \Phi_2(s) \\ \Phi_3(s) \end{bmatrix} = 0.$$

其中 s 是上面出现过的广义位置 $\vec{s}_i = [\vec{r}_i, \vec{q}_i]$ 。上式同样对时间求导,得

$$\frac{d}{dt}\Phi_l(s) = \frac{\partial \Phi}{\partial s} \frac{ds}{dt}$$
$$= \underbrace{\frac{\partial \Phi}{\partial s} S}_{J_{\Phi}} u$$
$$= 0.$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2} \mathbf{\Phi}(\mathbf{s}(t)) &= \frac{d}{dt} (\mathbf{J}_{\Phi} \mathbf{u}) \\ &= \frac{d}{dt} (\mathbf{J}_{\Phi}) \mathbf{u} + \mathbf{J}_{\Phi} \frac{d}{dt} (\mathbf{u}) \\ &= 0, \end{aligned}$$

 $\boldsymbol{J}_{\Phi}\dot{\boldsymbol{u}} = -\dot{\boldsymbol{J}}_{\Phi}\boldsymbol{u}.$

根据这里的约束力不做功 $\vec{\mathbf{f}}\cdot\vec{\mathbf{s}_i}=\mathbf{0}$, 两边对时间求导得 $\vec{\mathbf{f}}\cdot\vec{\mathbf{u}_i}=\mathbf{0}$, 则约束力

$$F_{\Phi} = J_{\Phi}^T \lambda_{\Phi}$$
.

可以表示成 Jocabian 矩阵的广义倍数 $oldsymbol{F}_{\Phi} = oldsymbol{J}_{\Phi}^Toldsymbol{\lambda}_{\Phi}.$

可以证明上述的接触约束力也可以表示成 Jocabian 矩阵的广义倍数

$$C\left(Nf + D\beta\right) \equiv J_{\text{contact}}^T \lambda_{\text{contact}}.$$

$$C\left(Nf + D\beta\right) = CNf + CD\beta$$

$$= \underbrace{\begin{bmatrix}CN & CD\end{bmatrix}}_{\pi\left(J_{\text{contact}}^{T}\right)} \underbrace{\begin{bmatrix}f\\\beta\end{bmatrix}}_{\pi\left(\lambda_{\text{contact}}\right)}$$

$$= \pi\left(J_{\text{contact}}^{T}\lambda_{\text{contact}}\right),$$

各种约束组合方程式

$$\underbrace{\begin{bmatrix} \boldsymbol{A}_{11} & \boldsymbol{A}_{12} \\ \boldsymbol{A}_{21} & \boldsymbol{A}_{22} \end{bmatrix}}_{\boldsymbol{A}} \underbrace{\begin{bmatrix} \boldsymbol{\lambda}_{\text{joint}} \\ \boldsymbol{\lambda}_{\text{contact}} \\ \boldsymbol{\lambda}_{\text{limit}} \\ \boldsymbol{\lambda}_{\text{motor}} \\ \boldsymbol{\lambda}_{\text{aux}} \end{bmatrix}}_{\boldsymbol{\lambda}} + \underbrace{\begin{bmatrix} \boldsymbol{J}_{\text{joint}} \left(\boldsymbol{u} + \Delta t \boldsymbol{M}^{-1} \boldsymbol{f}_{\text{ext}} \right) - \boldsymbol{b}_{\text{joint}} \\ \boldsymbol{J}_{\text{contact}} \left(\boldsymbol{u} + \Delta t \boldsymbol{M}^{-1} \boldsymbol{f}_{\text{ext}} \right) - \boldsymbol{b}_{\text{limit}} \\ \boldsymbol{J}_{\text{limit}} \left(\boldsymbol{u} + \Delta t \boldsymbol{M}^{-1} \boldsymbol{f}_{\text{ext}} \right) - \boldsymbol{b}_{\text{limit}} \\ \boldsymbol{J}_{\text{motor}} \left(\boldsymbol{u} + \Delta t \boldsymbol{M}^{-1} \boldsymbol{f}_{\text{ext}} \right) - \boldsymbol{b}_{\text{motor}} \\ \boldsymbol{b}_{\text{aux}} \end{bmatrix}} \geq \boldsymbol{0},$$

Bullet 中只分了三种:接触约束、摩擦力约束和非接触约束。

参考文献

[Physics-Based Animation](

https://www.researchgate.net/profile/Kenny-Erleben/publication/247181 209 Physics-Based Animation/links/5e1b2ed04585159aa4cb43d8/Physics-Based-Animation.pdf)

[Lemke-Howson Algorithm] (

https://web.stanford.edu/~saberi/lecture4.pdf)

[Iterative Dynamics with Temporal Coherence](

https://box2d.org/files/ErinCatto IterativeDynamics GDC2005.pdf)

[Practical methods of optimization] by Fletcher R.

[二次规划的若干算法研究](https://www.docin.com/p-892892104.html)

附录一:单纯形法样例

单纯形法具体例子:

在一系列约束条件下求目标函数的最值

max
$$2x_1 + x_2$$

s.t. $5x_2 \le 15$
 $6x_1 + 2x_2 \le 24$
 $x_1 + x_2 \le 5$
 $x_1 \ge 0, x_2 \ge 0$

先化为标准型,即增加人工变量把不等式转化为等式

max
$$2x_1 + x_2$$
 max $C^T X$
s.t. $5x_2 + x_3 = 15$ \Leftrightarrow s.t. $AX = \vec{b}$
 $6x_1 + 2x_2 + x_4 = 24$ $X \ge 0$
 $x_1 + x_2 + x_5 = 5$
 $x_i \ge 0, i = 1, 2, \dots, 5$

$$C = \begin{pmatrix} 2 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, A = \begin{pmatrix} 0 & 5 & 1 & 0 & 0 \\ 6 & 2 & 0 & 1 & 0 \\ 1 & 1 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \vec{b} = \begin{pmatrix} 15 \\ 24 \\ 5 \end{pmatrix}$$

得单纯形表

BV	x_1	x_2	x_3	x_4	x_5	RHS
x_2	0	1	0.2	0	0	3
x_4	6	0	-0.4	1	0	18
x_5	1	0		0	1	2
	2	1	0	0	0	z

最左边一列是基变量,最右边一列是约束右边的常数项,中间是决策变量的系数。 最下边一行是目标函数。

通过行变换将最后一行的基变量前面系数变成 0,得

BV	x_1	x_2			x_5	RHS
x_2	0	1	0.2	0	0	3
x_4	6	0	-0.4	1	0	18
x_5	1	0	-0.2		1	2
	2	0	-0.2	0	0	z-3

选基和换基

$$\frac{\text{BV} \quad x_1 \quad x_2 \quad x_3 \quad x_4 \quad x_5 \quad \text{RHS}}{x_2}$$

$$x_2 \quad 0 \quad 1 \quad 0.2 \quad 0 \quad 0 \quad 3$$

$$x_4 \quad 6 \quad 0 \quad -0.4 \quad 1 \quad 0 \quad 18$$

$$x_5 \quad \boxed{1} \quad 0 \quad -0.2 \quad 0 \quad 1 \quad 2$$

$$2 \quad 0 \quad -0.2 \quad 0 \quad 0 \quad z-3$$

BV	x_1	x_2	x_3	x_4	x_5	RHS
$\overline{x_2}$	0	1	0.2	0	0	3
x_4	0	0	0.8	1	-6	6
\boldsymbol{x}_1	1	0	-0.2		1	2
	0	0	0.2	0	-2	z-7

BV	\boldsymbol{x}_1	x_2	x_3	x_4	x_5	RHS
x_2	0	1		-0.25		1.5
x_3	0	0		1.25		7.5
\boldsymbol{x}_{1}	1	0	0	0.25	-0.5	3.5
	0	0	0	-0.25	-0.5	z - 8.5

附录 2: 问题记录

- 1) 求解器的求解原理
- 2) 约束背后的数学原理
- 3) 求解器使用了哪些数学理论基础
- 4) 数学知识、公式推导
- 5) 物理引擎的设计框架
- 6) IK
- 7) 欧拉方法还是 Verlet Integration