分子动力学模拟

计算物理b 高阳

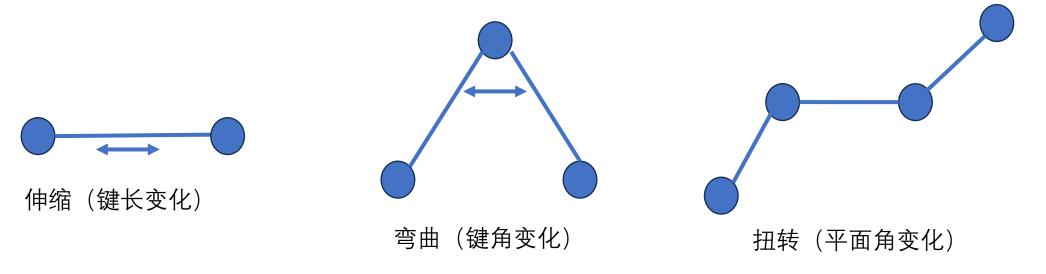
背景

• 目的: 计算分子系统的动力学过程

• 相互作用形式: 1.分子内部,也即化学键,较强的相互作用;

2. 分子之间,雷纳德-琼斯等,较弱。

• 分子内的运动模式与作用形式



分子内相互作用

• 伸缩: 弹簧势能

$$V = \frac{1}{2}\alpha_S(\ell - \ell_0)^2$$

• 弯曲:

$$V_{bend} = -\alpha_B [\cos(\phi - \phi_0) + \cos(\phi + \phi_0)]$$

 $-\phi_0$ 与+ ϕ_0 具有等价性,意义在于小角近似

• 扭转:

$$V_{tor} = -\alpha_T [\cos(\theta - \theta_0) + \cos(\theta + \theta_0)]$$

正负角同样有等价性

不同自由度的区分

• 特征频率:

$$\omega \propto \sqrt{\alpha}$$

- 系数越大,对应自由度越快
- 通常键长变化最快,角度变化较慢
- MD的时间步长应小于最短的特征时间(最大频率)
- 但有时最快的自由度可忽略:
 - (1) 若最快的自由度的幅度很小, 对物理量影响很小
- (2)不同自由度区分明确,则快-慢自由度的能量交换很慢,

弛豫时间差别很大

此时,可固定键长,甚至可固定一些键角,最粗略时可作为整体的刚体来处理。

刚性分子

- 自由度:质心平动(3个),刚体转动(3个,欧拉角)
- 受力: 总力决定平动, 总力矩决定转动。
- 例子: N2 $\dot{R} = F_{tot}$ $T = \frac{d}{2}\hat{n} \times (F^{(1)} F^{(2)})$ $I\dot{\omega} = T$ $\dot{\hat{n}} = \omega \times \hat{n}$
- Leap-frog算法

$$p\left(t + \frac{h}{2}\right) = p\left(t - \frac{h}{2}\right) + h\left[\omega \times (\omega \times \hat{n}) + T \times \frac{\hat{n}}{I}\right]$$
$$\hat{n}(t+h) = \hat{n}(t) + hp\left(t + \frac{h}{2}\right)$$

刚性分子II

第三欧拉角双原子分子的自转没有意义,但一般情况下第三欧拉角仍需 考虑

(此为上例中关于n的转动)

- 可考虑相关的角动量方程来数值计算
- 但是当其中一个欧拉角为0时,有简并(或奇异)情况
- 可扩充自由度来处理

拉格朗日待定乘子法

- 系统性的考虑约束的效果(如n的模不变)
- 原始拉氏量

$$L_0 = \int_0^1 dt \left[\sum_i \frac{m_i \dot{r}_i^2}{2} - \frac{1}{2} \sum_{ij} U(r_i - r_j) \right]$$

• 键长不变的约束

$$\sigma = (r_1 - r_2)^2 - d^2 = 0$$

• 受约束的拉氏量

$$L = L_0 - \int_0^1 dt \, \lambda(t) [(r_1 - r_2)^2 - d^2]$$

• 运动方程(注意:偏导是在对应粒子的坐标)

$$\mathbf{m}_1 \ddot{r_1} = -\sum_j \nabla_i U(r_i - r_j) - 2\lambda(t)(r_1 - r_2)$$

$$\mathbf{m}_2 \ddot{r_2} = -\sum_i \nabla_i U(r_i - r_i) + 2\lambda(t)(r_1 - r_2)$$

拉格朗日待定乘子法I

• 三原子分子的约束(CS2)



- 自由度: 3平动, 2转动(由于共线, 自转无意义)
- 若采取距离束缚: 9-3=6
- 应改变约束方式:

$$\sigma_1 = |r_{S1} - r_{S2}|^2 - d^2 = 0$$

$$\sigma_2 = \frac{r_{S1} + r_{S2}}{2} - r_C = 0$$

• 拉氏量

$$L = L_0 - \int dt \, \lambda(t) \, \sigma_1 - \int dt \, \mu \cdot \sigma_2$$

拉格朗日待定乘子法Ⅱ

多原子的一般情形先找出骨架结构,此结构由键长约束给出 其它原子的位置由几何结构决定

例: 正三角形分子如何约束?

• 对于CS2:运动方程

$$m_{S}\ddot{r_{S1}} = F_{1} - 2\lambda(t)(r_{S1} - r_{S2}) - \frac{\mu}{2}$$

$$m_{S}\ddot{r_{S2}} = F_{2} + 2\lambda(t)(r_{S1} - r_{S2}) - \frac{\mu}{2}$$

$$m_{C}\dot{r_{C}} = F_{C} + \mu$$

• 由约束可知

$$F_C + \mu = \frac{m_C}{2m_S} (F_1 + F_2 - \mu)$$

拉格朗日待定乘子法Ш

• 运动方程可化为

$$m_S \ddot{r_{S1}} = \left(1 - \frac{m_C}{M}\right) F_1 - \frac{m_C}{M} F_2 + \frac{m_S}{M} F_C - 2\lambda(t) (r_{S1} - r_{S2})$$
 $m_S \ddot{r_{S2}} = \left(1 - \frac{m_C}{M}\right) F_2 - \frac{m_C}{M} F_1 + \frac{m_S}{M} F_C + 2\lambda(t) (r_{S1} - r_{S2})$
 $M = 2m_S + m_C$
 r_C 由约束方程给出

- 拉格朗日乘子仍需求解: $\lambda(t)$ 的约束是二次型而非线性
- 方法: 假设在t,t-h这两个时刻已经获得满足约束的位置
- 采用Verlet算法:

$$r_{S1}(t+h) = 2r_{S1}(t) - r_{S1}(t-h) + h^2 \left(1 - \frac{m_C}{M}\right) F_1(t) - \frac{h^2 m_C}{M} F_2$$
$$+ h^2 \frac{m_S}{M} F_C - 2h^2 \lambda(t) [r_{S1}(t) - r_{S2}(t)]$$

拉格朗日待定乘子法IV

$$r_{S2}(t+h) = 2r_{S2}(t) - r_{S2}(t-h) + h^2 \left(1 - \frac{m_C}{M}\right) F_2(t) - \frac{h^2 m_C}{M} F_1$$
$$+ h^2 \frac{m_S}{M} F_C + 2h^2 \lambda(t) [r_{S1}(t) - r_{S2}(t)]$$

- 将上面获得的两个表达式代入约束 $|r_{S1} r_{S2}|^2 d^2 = 0$
- 获得关于λ的二次方程
- 求解即可得出所需的乘子
- 注意, 在初始化时, 0和h两个时刻的位置可以选的满足约束

不完全刚性分子

- 不完全刚性分子: (1) 刚性片段;
 - (2) 片段之间的连接非刚性
- 之前的约束法不适合,会很复杂
- 可采用迭代法:

粒子所受力: 真实力F+约束力

约束形式: $\sigma_k(R) = 0, k = 1, \dots, M$

第一步, 利用真实力: $\tilde{r}_i(t+h) = 2r_i(t) - r_i(t-h) + h^2 F_i$

第二步,利用约束力: $r_i(t+h) = \tilde{r}_i(t+h) - \sum_k \lambda_k \nabla_i \sigma_k$

注意,此步中 λ_k 应采取迭代法, 需先给一个初始值

不完全刚性分子II

- 每次迭代时,都应对迭代指标k做循环
- 在第ℓ步迭代时,对于第k个指标

$$r_i^{new} = r_i^{old} - h^2 \lambda_k^{(\ell)} \nabla_i \sigma_k$$

• 迭代条件:约束近似为0

$$\sigma_k^{new} = \sigma_k^{old} - h^2 \lambda_k^{(\ell)} \sum_i \nabla_i \sigma_k^{old} \nabla_i \sigma_k = 0$$

• 约束因子

$$\lambda_k^{(\ell)} = \frac{\sigma_k^{old}}{h^2 \sum_i \nabla_i \sigma_k^{old} \nabla_i \sigma_k}$$

作业

• 考察下面一维中的两个粒子的运动方程

$$\ddot{x} + 25x = 0.2y + 2t$$

$$\ddot{y} + y = -0.2x$$

其中,x,y分别为两个粒子的坐标。

请用Verlet算法求解此动力学方程组,条件如下: 在t = 0时,(x,y) = (0,0), t = h时,(x,y) = (0.1,0.05); 需求解二者坐标至20h, 并画图; 在求解时,分别考虑两种不同的h的取法(1)h = 0.2; (2)h = 1.