热传导模拟计算

[1]实验目的:

- 1.1 了解热传导过程涉及的基本物理知识,熟悉计算热导率的不同算法。
- 1.2 掌握热传导过程分子动力学模拟的核心控制参数与模拟步骤。
- 1.3 分析影响热导的物理因素(声子平均自由程、温度效应、尺寸等)。

[2]模拟实验原理简介:

2.1 热传导的物理基础

物质中存在温差时热能会自发地由高温区域向低温区域转移,这种现象称为热输运,包括传导、对流和辐射等形式。如果热输运过程不伴随着宏观质量或辐射流动,则称为热传导。在凝聚态物质中,声子(原子振动)和电子是负责热量传递的基本粒子。本实验仅考虑固体中的热传导,并且仅考虑声子对热传导的贡献。就固体中的声子而言,热输运的微观过程是:在温度高的部分,晶体中原子振动较激烈,也即声子的个数和能量都较大。在低温部分,原子振动较缓,相应的声子数和能量都比较低。由于声子数在高温端与低温端之间的差别,携带较高能量的声子就会向低温端扩散,从而形成热量的传输,也称为热扩散。固体中的热输运,就是能量的迁移,而原子本身只在平衡位置附近振动,因此没有所谓的对流,也没物质流。由于晶格振动非简谐效应的存在,声子之间会发生散射,所以热传导不是瞬时完成的。因此,有必要寻找一个物理量来描述不同物质热传导的能力,这个物理量就是所谓的"热导率"。

2.2 热导率

热传导的原因是温度不均匀,可用温度梯度∇T描述,热传导的快慢可用热流密度j,即单位时间里流过单位面积的热量来描述。实验表明热传导遵循傅里叶定律,它有如下的形式:

 $\vec{j} = -\kappa \nabla T \tag{1}$

比例常数 K 就是热导率(也称为导热系数)。该公式是计算热导率的基本依据。

2.3 分子动力学模拟热传导过程的基本原理

2.3.1 热导率的模拟计算

Muller-Plathe 方法^[1]是当前最常见^[2]的方法之一,也是该实验采用的方法。该方法中,在沿热传导方向相距较远的两处分别设立高温与低温区,如下图所示。其中 Z=-Lz/4 和 Z=Lz/4 处宽度为 δ 的两个区域为高温或低温区。采用这种对称的分布是考虑到周期性边界条件。为保持这两个区域的温度差,需要每隔一段时间,找出高温区域能量最低的粒子(其能量为 ϵ_1)和低温区域能量最高的粒子(其能量为 ϵ_2),交换他们的动量,从而体系能量和动量都不变,高温区增加能量 $\Delta\epsilon=\epsilon_2-\epsilon_1$,低温区增加 $-\Delta\epsilon$ 。

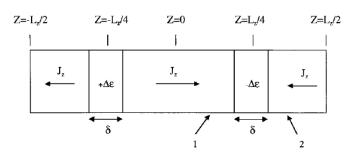


图 1 热源区域示意图

这相当于有一台热机持续得对两个区域做功,一定时间之后系统将达到稳态。这时系统有一个 高温区和一个低温区,而在二者之间是一个温度缓变区,其温度分布如图所示。对单原子体系, 温度可利用

$$T = \frac{\langle E_k \rangle}{\frac{3}{2} k_B} \tag{2}$$

来计算,其中 $\langle E_k \rangle$ 为平均动能, k_B 为玻尔兹曼常数。

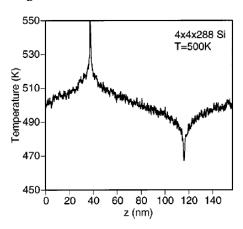


图 2 达到稳态时的温度分布

通过计算其中线性部分的斜率,我们便可求得温度梯度 $\nabla T = \frac{dT}{dz}$ 。

如图一中 z=-Lz/4 的区域所示,输入的功率将通过两边的界面以热流的形式流出,利用连续性方程

$$- \oiint \vec{j} \cdot d\vec{S} + P = 0 \tag{3}$$

由于对称性,可以只考虑 z 方向的两个平面,我们可得热流

$$j = \frac{P}{2S} \tag{4}$$

其中 $P = \frac{\Delta \varepsilon}{\Delta t}$ 为热源做功的平均功率。其中的 S 为横截面积,2 表示两个方向。

从而由式(1)得到热导率 $\kappa = \left| \frac{j}{TT} \right|$ 。

2.3.2 验证连续性方程

Muller-Plathe 方法的标准流程是利用(4)式计算热流,那么这么做有道理吗?(3)式正确吗?我们在模拟实验中验证(3)式能更加印证所得热导率的正确性。 类似于计算温度分布,我们可以利用以下公式计算出热流密度分布^[2]

$$\vec{j} = \frac{d}{dt} \sum_{i} \vec{r_i} e_i \tag{5}$$

其中 $\overline{r_i}$ 为原子位置, e_i 为原子总能量。通过比较两种方式计算出的热流,我们可以验证连续性方程。

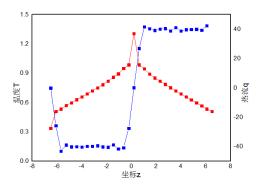


图 3 Ar 的温度和热流分布

2.3.3 体系大小对热导率的影响

通常由于模拟体系太小,小于声子的平均自由程,声子在边界散射,热导率偏小,通常有[2]

$$\frac{1}{\kappa} = \frac{1}{\kappa_{\infty}} + \frac{a}{Lz} \tag{6}$$

其中 a 为斜率, κ_{∞} 为体系无穷大时的热导率。通过此式可以拟合得出更加准确的热导率。

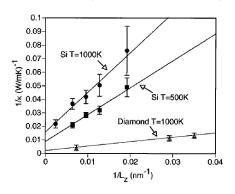


图 4 体系的长度对热导率的影响

[3]模拟条件

- **3.1** 具有 Fortran 或 C++编译运行环境的计算机。
- 3.2 分子动力学源程序一套,以及若干用于结果分析的计算程序。
- 3.3 一种数学作图软件。

[4]模拟步骤

- 4.1 建立模型:以 Ar 的晶体研究对象,体系采用 Lennard-Jones 势所描述。产生一个长宽高分别为(xyz)的面心立方模拟体系。
- 4.2 建立初始平衡体系: 首先将系统加热到指定的温度,即采用 NVT 系综 (nose-hoover 热浴)^[3] 使体系保持在 85K(此时实验得出热导率为 0.132W/mK)。然后去掉热浴,使系统处于 NVE 系综。体系经过一段时间的演化,将趋于平衡。
- **4.3** 建立稳态过程:在上面平衡态的基础上,利用上文提到的粒子交换法,对体系继续模拟,并持续测量温度分布,直到到达稳态。
 - 4.4 计算出热导率:由温度分布获得温度梯度,利用(4)(5)式,分别计算出热流,进而利用傅里叶定律计算热导率,验证连续性方程。
 - 4.5 (选做)影响热导率的因素:
 - 测量不同长度 Lz,不同宽度 Lx 时的热导率,并拟合得出无穷大体系的热导率。
 - 研究热导率与温度的关系
 - 研究热导率与晶格常数的关系(加压)

[5]分析讨论

- 1、分析热导率计算误差的主要来源。
- 2、如何更准确统计温度分布?
- 3、交换间隔 Δ t的不同对结果有何影响?对温度分布有何影响?热源宽度 δ 对结果有何影响?
- 4、体会计算机'实验'与真实物理实验的异同。

[6]撰写实验报告

[7]参考文献:

- 1. Müller-Plathe F. A simple nonequilibrium molecular dynamics method for calculating the thermal conductivity[J]. The Journal of chemical physics, 1997, 106(14): 6082-6085.
- 2.Schelling P K, Phillpot S R, Keblinski P. Comparison of atomic-level simulation methods for computing thermal conductivity[J]. Physical Review B, 2002, 65(14): 144306.
- 3. Hoover W G. Canonical dynamics: equilibrium phase-space distributions[J]. Physical Review A, 1985, 31(3): 1695.