**概览**

我们提供了基于微面BRDF中的遮蔽阴影函数(或几何衰减因子)的新描述,并回答了有关其应用的一些常见问题.我们的主要动机是为微面模型定义正确的(以几何图形表示)基于物理的遮蔽函数,以及该函数应展现的属性.确实,文献中经常介绍几种不同的遮蔽函数,正确的选择并不总是显而易见的.我们首先显示了基于物理的遮蔽函数受可见微表面在出射方向上的投影区域的约束.我们使用此属性从微表面导出可见法线的分布,其归一化因子就是遮蔽函数.然后，我们展示了基于微面BRDF的常见形式是如何从这种分布中出现的.结果就是,遮蔽函数与基于微面BRDF的正确规范化有关.但是,尽管正确的遮蔽函数满足了这些归一化约束,但只能为给定的微表面方案确定其显式形式.

我们的推论强调,在各自微表面方案的假设下,Smith’s函数和V型凹凸遮蔽函数都是正确的.但是,我们显示出V型凹凸表面产生的结果缺少遮挡效果,类似于法线贴图而不是位移贴图的着色.该观察结果解释了为什么V型凹凸模型在掠射视角下会产生不正确的光泽高光.

我们还回顾了其他常见的遮蔽函数,这些功能与微表面轮廓无关,因此不是基于物理的. 从这些观察中获得的见解激发了微面理论领域的新研究方向.例如,我们显示了遮蔽函数是拉伸不变的,并且演示了如何使用此属性以一种简单的方式来导出各向异性微表面的遮蔽函数.我们还将讨论未来的工作,例如将微表面上的多重散射纳入BRDF模型.

1 介绍

微面理论最初是在光学物理学领域发展的,用于研究统计表面上的散射[Beckmann and Spizzichino 1963].在图形界,我们使用它来导出基于物理的双向反射率分布函数（BRDF）[Cook and Torrance 1982;Oren和Nayar，1994年;Walter等人[2007年],广泛用于实时渲染和生产渲染中.如今,微面理论已成为计算机图形学中的一个基本背景主题.例如,在过去的两年中,基于物理渲染的SIGGRAPH课程首先介绍了微面理论[McAuley等人2012;McAuley等人2013],目的是提供源自基础物理学的主要直觉.在整个课程中还将讨论其他考虑因素，例如艺术指导的灵活性和计算效率.微面是一个持续发展的领域,因为基于微面的BRDF中不同组件的组合提供了广泛的可能性.因此,对于每个组件的正确选择通常并不明显,根据我们的经验,这是该领域常见的混乱原因.

***本文内容*** 本文的目的是提供新的见解并回答长期以来有关基于微面BRDF的遮蔽函数选择的问题.总结部分将回答以下问题：2.5、3.6和4.4.开发者可以直接跳到这些部分.其余部分供寻求发展直觉和对微面理论理解的读者阅读.

***本文不涉及的内容*** 我们不会引入新的BRDF模型;只讨论常用模型.我们不建议读者在只使用一种模型;我们旨在提供有关这些模型的背景知识,以帮助了解它们来自何处,它们在做什么以及我们可以从中得到什么.我们不回顾它们在特定渲染技术上的实现或用法,因为它们已在计算机图形社区中使用;我们专注于了解其物理性质.

***关于微面模型的“基于物理”的含义***.物理模型是系统或物理现象的简化表示,可以对其进行分析,解释并对其行为进行预测.

在微面理论中,要研究的模型在宏观尺度上是平坦的几何表面,其表面在微观尺度上是粗糙的并且由微面组成.该表示用于解释和预测在几何表面界面处发生的散射事件，即与几何表面相交的光如何在其他方向反射和散射.

一个有意义的微面模型由法线分布和微面轮廓来描述,其中法线分布对微面朝向进行统计建模,而微面轮廓则对微面的组织方式进行建模.从该微表面模型精确地得出的BRDF方程称为“基于物理的”,因为它们基于微表面模型.相反，如果微面模型无法从BRDF方程导出,则它不是“基于物理”的微面模型.遮蔽和阴影函数是微面BRDF的一部分.它们给出了在出射方向(遮蔽)或入射方向(阴影)微面可见的概率.对于BRDF,只有从微表面模型派生的微面遮蔽和阴影函数才可以称为“基于物理的”.

在本文中,我们解释了如何正式描述微表面模型,以及如何从中推导基于物理的遮蔽和阴影函数.我们还将展示这如何导致相关的基于物理的BRDF.

但是,应该注意的是,微面模型仅仅是模型.它们始终基于有关微表面光学行为的一些假设,例如几何光学,完美镜面或漫反射,单散射等.因此,需要牢记的是,将它们称为“基于物理的”并不意味着它们可以从真实的物理表面精确地预测测量结果.在那些假设是错误的情况下,与测量数据相比,经验模型有时甚至可能比数学上严格的“基于物理的”模型更为准确.

思想与组织 本文提出的思想受到了之前三部作品的强烈启发:

* Smith(1967)的遮蔽函数是计算机图形文献中最著名的函数之一.但是,鲜为人知的是, Smith在其文章的结尾指出,他的函数具有保留可见投影区域的特性,这是正确的遮蔽函数所期望的.
* Ashikhmin等人[2000]还观察到可见投影面积是从几何表面到微表面守恒的量.他们利用这些知识来推导用于正确遮蔽项的通用方程式，从而确保正确的归一化和守恒.通过这样做,他们实际上是在不知不觉中重新发明了Smith遮蔽函数.实际上,它们的遮蔽项以积分形式表示,并没有导出解析形式.取而代之的是,对它进行数值预计算并将其存储在查找表中.
* 罗斯等人[2005]提出了对海洋反射率的研究.他们使用高斯粗糙表面(Beckmann分布)对海洋进行建模,并结合Smith遮蔽和阴影函数计算出归一化的BRDF.在推导过程中,他们观察到在高斯表面上，BRDF和史密斯遮蔽函数的归一化系数具有相抵消的相似表达式.他们注意到此属性对于计算目的是方便的,但是他们没有提供关于可能(或必须)发生这种情况的物理原因.

在此文档中,我们提出了一个统一的微面框架,所有这些先前的结果(从遮蔽函数到整个BRDF)都能从可见投影区域的守恒导出.

在第2节中,我们介绍微观方面的统计量,并得出可见投影区域的守恒方程式,这是正确遮蔽函数所满足的.

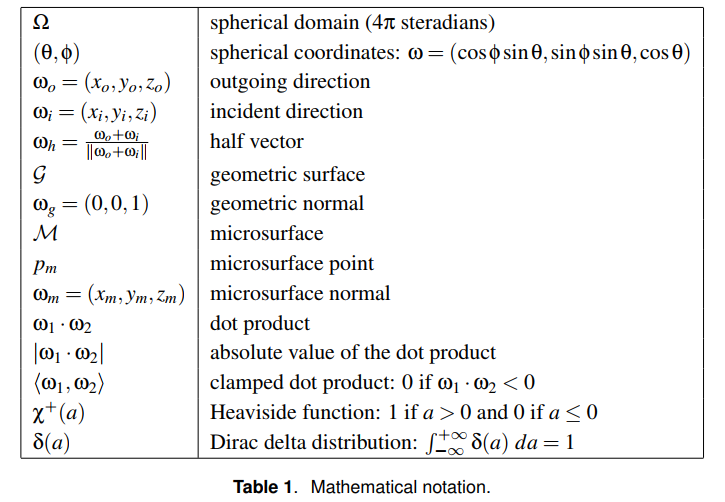
在第3节中,我们介绍可见法线的分布,并说明如何从该分布中导出常见的BRDF模型. 微面BRDF需要遮挡的原因是它们仅对微表面上发生的第一个散射事件进行建模.普通的微面BRDF不能对多重散射进行建模,因此无法归一化,也就是说,它们的积分并不是恰好等于1(即使在模拟完美反射的表面时也是如此).从这一观察开始,我们提出了归一化测试(我们称为“弱白炉测试”),该测试可用于验证常见的基于微面的BRDF设计合理,即使它们仅对第一个散射事件进行建模也是如此.

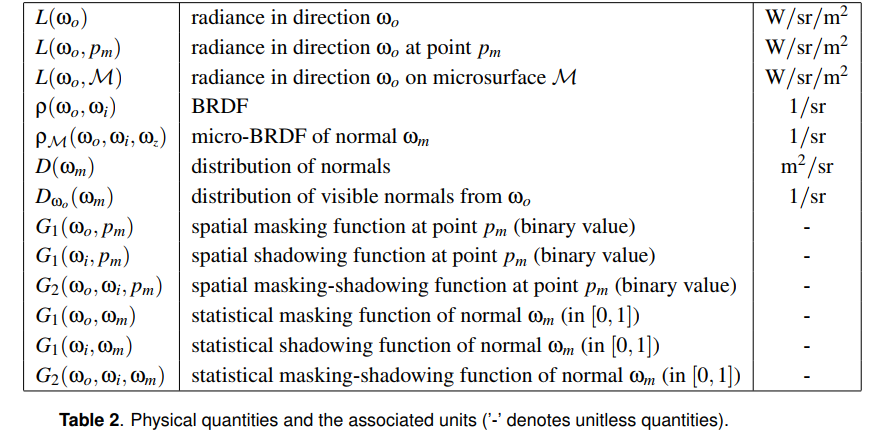
在第4节中,我们用Smith和V型凹凸微面轮廓实例化了在前面各节中得出的方程,并比较了它们各自的BRDF的特性.尽管我们的推导没有提供新的结果,但它们的优点是强调了结果是准确的而不是近似,并显示了遮蔽如何与任意随机曲面上可见投影区域的概念相关.我们还将回顾其他常见的遮蔽函数,这些函数不是从微表面模型得出的,因此既不精确也不基于物理.

在第5节中,我们首次展示遮蔽函数的拉伸不变性以及如何将其用于对法线几种各向异性分布的遮蔽函数的微分推导.简化了对先前几个结果的各向异性的概括.

在第6节中,我们讨论用于阴影的Smith遮蔽函数的属性,并回顾处理不同相关性类型的几遮蔽膜阴影模型.

最后,在第7节中,我们讨论当前微面框架的一些局限性,并根据从调查中获得的见识，提出了有前途的未来工作的可能性.



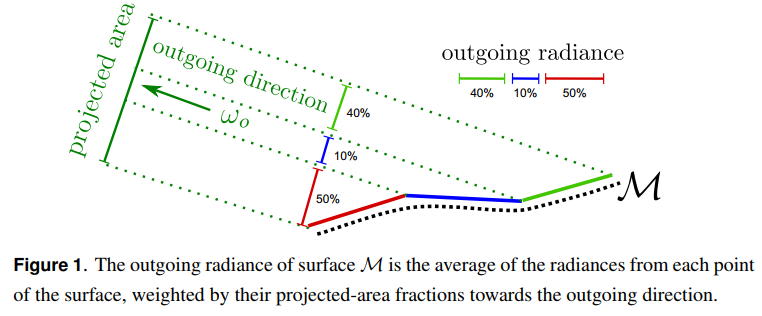


**2 遮蔽函数的推导**

在本节中,我们将按照Ashikhmin等人[2000]的方法,展示如何将微表面的投影面积用于对基于物理的遮罩功能施加约束.我们首先定义投影面积(2.1)的概念，并说明为什么它对辐射度的测量至关重要.然后,我们定义微面理论的统计框架(2.2).投影面积(2.3)的守恒给出了一个新的微面方程,我们用它来约束遮蔽函数(2.4).这种约束与微面轮廓的选择有关,导致基于物理的遮蔽函数的推导.

2.1 测量表面辐射

辐射(radiance)是从立体角度传播通过某个区域的能量密度.单位为瓦/每等弧度每平方米().给定表面在方向上的输出辐射等于来自该表面上以为中心的微面的辐射的积分,从输出方向进行测量,并从该方向观察到的投影面积（如图1所示）加权:

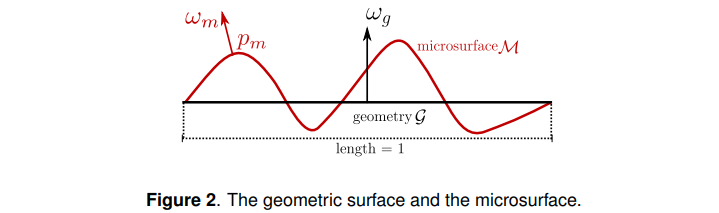


在出射方向上投影的每个曲面点的面积是与视角相关的加权因子,积分是投影面积的归一化系数.注意,该归一化系数给出整个表达式的辐射单位;没有它,结果将丢失分母中的面积单位.

在以下各节中,我们将看到,根据微面理论,微面也通过其投影区域进行加权,并且遮蔽函数(或几何衰减因子)是能量守恒所需的归一化项.

2.2 微面统计

我们考虑一个表面的平面区域,我们称其为“几何表面”,为了方便,其面积为.微面模型假设真实表面以微面集合的形式相对于此偏移，我们称其为“微面”.准确地说:如果是几何的法线,则是 沿投射到的微面点集合.微表面的每个点具有法线向量，即是从微表面上的一点到该点上的表面法线向量的函数.我们将此向量的三个坐标表示为.



微面理论是微面散射特性的统计模型.因此,对于本研究而言,编写统计公式而不是空间公式更为方便.在微面理论中,统计量是在法线空间中定义的,即球面空间.

法线的分布要将微面上的积分与球体上的积分相关联——即,从空间积分转换为统计积分——我们需要一种在切换域时测量面积变化的工具.法线分布提供了这一点.定义为

狄拉克分布的单位是,即其自变量的倒数.考虑单位球面的某个区域.现在考虑包含所有点的微表面的子集,其中这些点的法线是的元素,使得

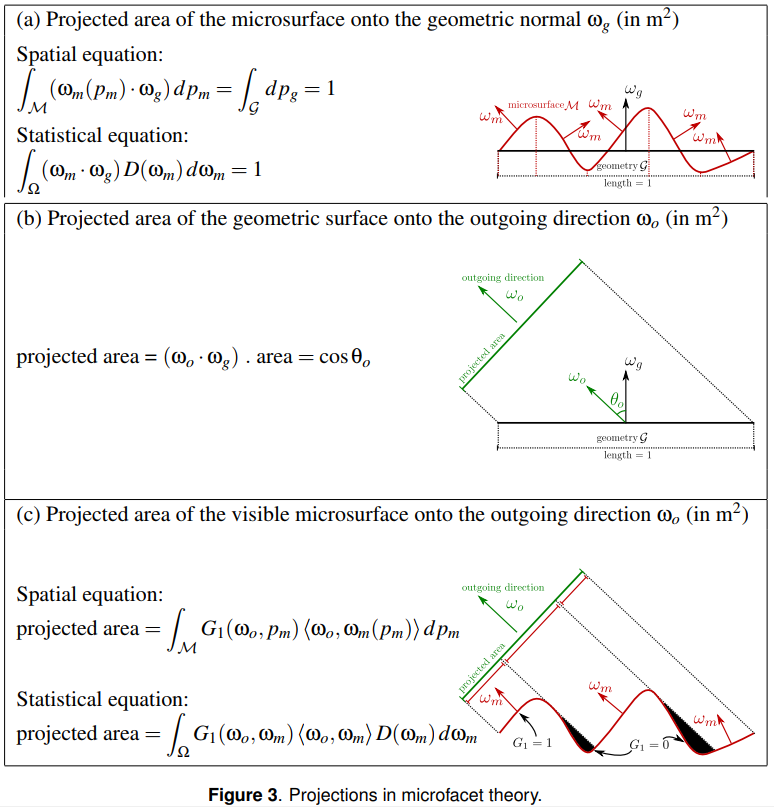
法线分布具有以下性质:在单位球面任何区域上的积分给出法线位于的所有点的集合的面积:

**这里的应该是相对于的雅可比,**.

作为结果,法线分布的积分就是微面的面积:

***空间和统计方程*** 由于的定义,如果是微面法线的任何函数,则的空间积分可以用统计积分代替:(**这里证实了雅可比变换的事实**)

其中左侧是空间积分,右侧是统计积分.此属性在图3中使用,其中是点积.



统计函数 如果是定义在微面上的空间函数,我们可以将相关的统计函数定义为

可以按以下方式将统计函数用于统计积分:

此属性在图3(c)中使用,其中是遮蔽函数,我们在2.3节中介绍该函数.

2.3 微面投影

(a)微面在几何法线上的投影面积 微面投影到几何法线上的的面积是几何表面的面积(图3(a)),按惯例其面积为.因此,法线分布到几何上的投影被归一化:

(**证明过程在附录A.**)

(b)几何表面在出射方向上的投影面积 几何表面积为,其在出射方向上的投影面积(图3(b))是面积乘以出射角的余弦值:

(c)可见微表面在出射方向上的投影面积 现在,我们显示几何表面在出射方向上的投影面积也是可见微表面的投影面积(图3(c)).它是每个可见微面投影面积的总和.法线为的微面的投影面积等于几何投影因子.请注意,这里的点积符号表示不能为负,因为背面微面不可见.同样,被微表面遮挡的微面不会影响投影面积,因此必须从总和中删除.这是通过乘以具有布尔值的空间遮蔽函数来实现的:如果被遮挡,则为,如果可见,则为1.这给出

统计遮蔽函数的范围为[0,1],沿输出方向,给出具有法向量的微面可见百分比:

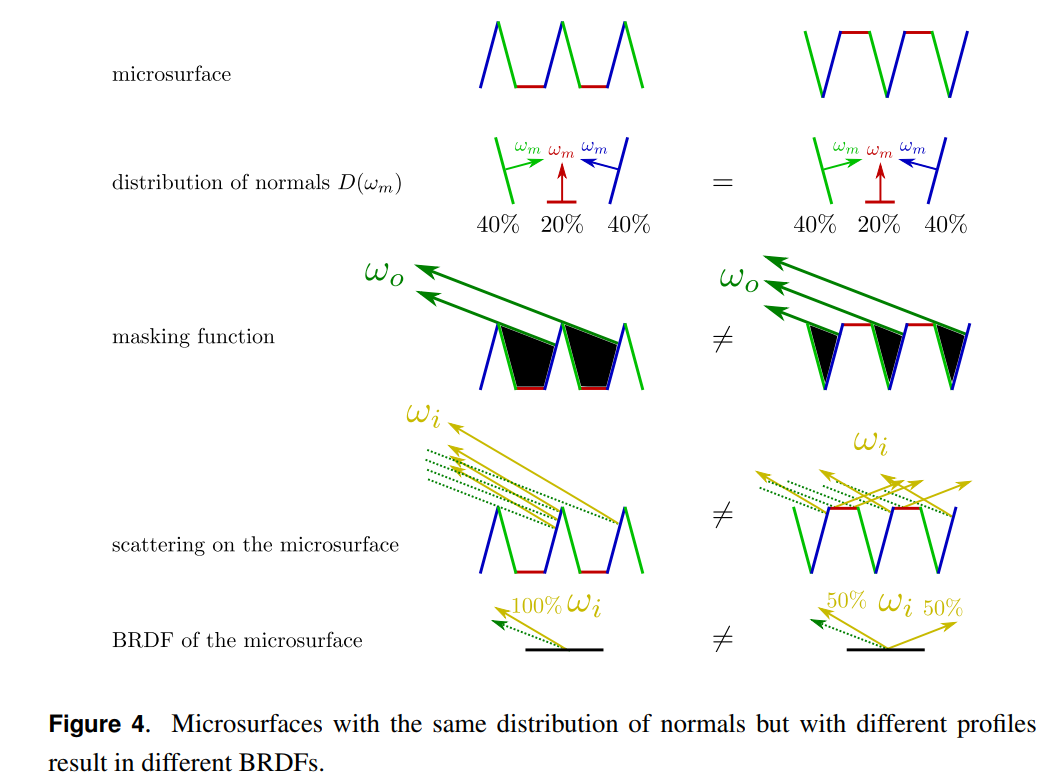
统计方程为

2.4 遮蔽函数的约束

图3强调了微面理论的基本属性:等式中可见微表面的投影面积恰好是等式中给出的几何表面的投影面积.这种等效性对统计遮蔽函数施加了约束,可以通过以下等式来形式化约束:

基于物理的遮蔽函数应始终满足此约束.但是,此约束不能完全确定,因为对于固定的输出方向,遮蔽函数是二维的-为每个法线都定义了）-并且有无限多个函数满足该约束.为了将解的数量减少到一个,我们引入了第二个约束:微表面轮廓.

考虑这一点的一种直观方法是,法线的分布就像直方图,仅描述每个法线在微表面上的比例.它没有提供有关它们如何组织的信息,但是,为此我们需要一个微表面轮廓.此外,如图4所示,轮廓的选择可能会对所得BRDF的形状产生重大影响.



**2.5 总结**

关于遮蔽函数的一个常见问题是：“在不同的遮蔽函数（或几何衰减因子）中，我应该使用哪一个？他们都是基于物理的吗？”

在本节中，我们展示：

* 可见微表面的投影面积等于几何表面在任何投影方向上的投影面积.
* 遮蔽函数受此相等性约束.更正式地说,基于物理的遮蔽函数始终满足方程(14).
* 但是,遮蔽函数并不完全由该约束决定.
* 一旦选择了微表面轮廓,遮蔽函数将完全确定.
* 微面轮廓会影响BRDF的形状.

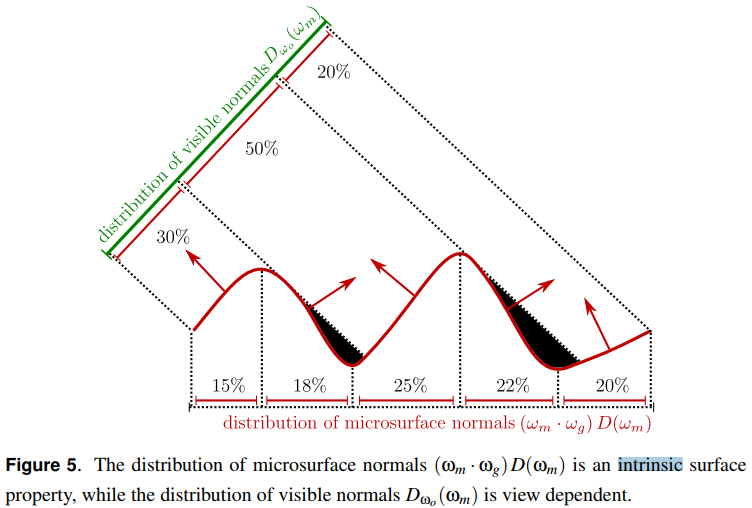
**3 基于微面的BRDF**

在本节中,我们定义可见法线的分布(3.1),并说明在一般情况(3.2),镜面反射(3.3)和漫反射(3.4)的特定情况下,如何从该分布构造微面模型.我们表明掩蔽函数是可见法线分布的归一化系数,并且我们讨论了由该分布构造的BRDF与能量守恒的联系(3.5).

**3.1 可见法线的分布**

在本节中,我们将展示公式(1)在微面模式下可重构为

其中是微面输出辐射,是法向量为的微面输出辐射,系数在这里通过几何表面的投影面积来标准化积分.我们可以得到,从微表面发出的辐射是每个微面发出的辐射在其可见法线分布加权的总和,如图5所示.它是由每个法线的投影面积加权的法线()分布.并通过遮蔽函数:



可见法线分布的标准化很重要,因为我们将其用作平均辐射的加权函数:

并且,如第2.1节和图1中所述,平均辐射率仅在加权函数归一化后才有效.最后一个方程式定义良好,因为遮蔽函数确保正确归一化方程（1）分母中的积分.实际上,通过使用方程（14）的结果,我们可以替换方程（16）中的并验证法线分布是否被归一化:

因此,公式(15)和(17)的平均输出辐射可以用与公式(1)相同的形式表示,强调正确的归一化:

**3.2 BRDF的构造**

现在,我们根据可见法线的分布构造BRDF.每个微的辐射度可以用与每个微面关联的微BRDF表示,并与入射方向域上的入射辐射度集成在一起(我们将保留为法线空间):

其中微BRDF定义为:

接下来,我们针对入射辐照对方程（17）进行微分,并通过方程（21）代入:

可以移到积分之外,因为它不依赖于.由于宏观BRDF等式定义为

我们得到

将公式(16)替换项,我们得到

一个重要的观察结果是，该方程式仅是模拟光线在第一次反弹之后离开表面附近之前如何反射(图6(b)).但是,BRDF模型必须描述所有微散射之后光线在离开表面后如何分布.离开表面之前和之后的分布是不一样的,因为一些反射射线再次撞击微表面,并在离开之前在另一个方向上被反射(图6(d)).由于此处导出的BRDF模型仅考虑了表面上的第一次反弹，因此必须从模型中删除涉及多次反弹的光线(图6(c)中以黑色显示),这是通过引入阴影函数实现的.实际上,我们用遮蔽阴影函数代替掩蔽函数:

接下来,我们将针对微面是完美镜面(3.3)或完美朗伯散射(3.4)的特定情况实例化此方程式.

**3.3 构造镜面微面BRDF**

用于镜面微面的微BRDF是

其中是反射变换的雅可比[Walter等人2007],是菲涅尔项.将公式(27)代入到公式(26),得到

德尔塔函数允许我们用在处评估的被积数替换积分,而的事实将表达式简化为

我们已经得出了基于镜面微面的BRDF的众所周知的方程[Walter等人2007].

**3.4 构造漫反射微面BRDF**

漫反射微面的微BRDF是恒定的:

代入到公式(26),得到

**该方程式没有解析解**.Oren和Nayar [Oren和Nayar 1994]提出了在是球形高斯分布(不要与贝克曼[Beckmann]分布混淆)以及是V型凹凸遮蔽阴影函数的情况下对该函数的拟合解析解.

**3.5 BRDF标准化测试**

**白炉测试** 双向散射分布函数(BSDF)是上半球定义的双向反射率分布函数(BRDF)与下半球定义的双向透射率分布函数(BTDF)之和:

如果我们的表面不吸收任何入射辐射,则在散射过程中将完全保留射线的辐射.因此,应通过基于微面散射模型验证的一个重要属性是,当表面吸收率为0时,散射光线的分布可以完全归一化:

如果菲涅耳项始终为1,则光线将永远不会透射(它们永远不会穿透表面),因此BTDF评估为,然后散射模型完全由BRDF定义(即).在这种情况下,所有射线都被反射而没有能量损失,并且其分布被归一化.这由白炉测试建模:

直观上,这代表了这样一个事实,即从出射方向投射的光线(图6(a))将被散射一次或多次并最终离开表面(图6(d)).但是,常见的分析BRDF不能对微面上的多重散射进行建模.如图6(c)所示并在3.2节中进行了介绍,通过遮蔽函数将多次反弹的光线从BRDF中移除.这就是为什么即使在“完美的反射器”微面上进行参数设置时,常见的BRDF模型也不会积分为1的原因，并且不满足白炉测试方程.

**弱白炉测试** 白炉测试不能用于验证仅包含第一个散射事件的常见BRDF模型.但是,我们可以设计另一种限制性较小的测试,该测试必须由常见的基于微面的BRDF来满足.我们可以验证在第一次反弹之后和离开表面之前反射的光线分布是否被归一化(图6(b)).这可以通过用单独的遮蔽代替遮蔽阴影来实现().在没有菲涅耳和阴影的情况下,公式（29）的BRDF变为

并且,在将白炉试验代入方程式之后,项抵消,而弱白炉试验方程式为

只有满足方程（14）的适当遮蔽函数才能满足该条件.在附录C中,我们提供了MATLAB代码,可利用Beckmann和GGX分布及其关联的Smith遮蔽函数对方程（36）进行数值计算.

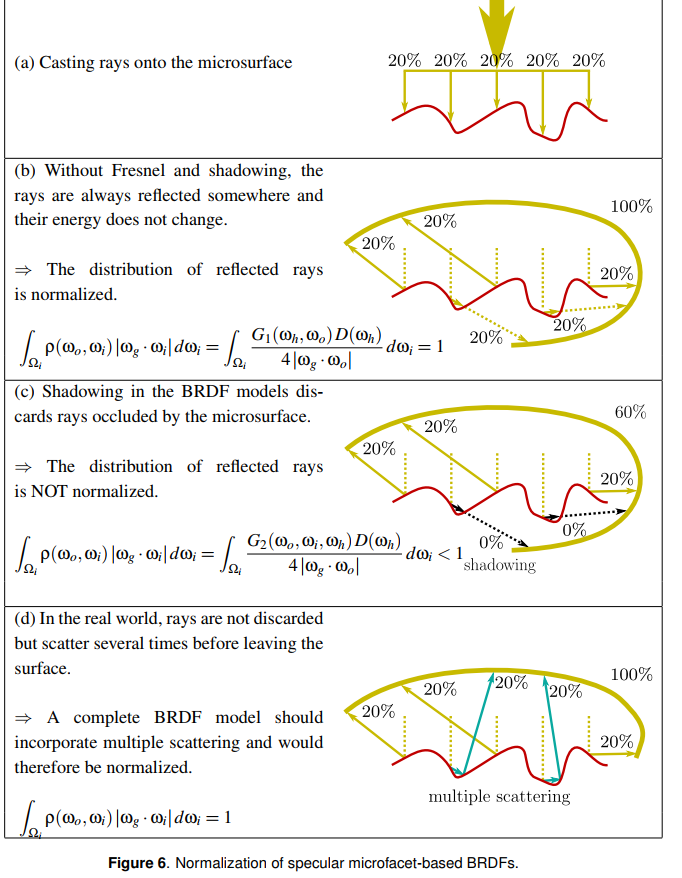
我们可以通过将代入公式（31）并在入射方向上积分,为具有漫反射微面的BRDF定义相同的测试:

**3.6 总结**

关于BRDF标准化的一个常见问题是:“基于微面的BRDF不能集成到1.难道不能将它们完美地标准化吗?”在本节中，我们通过提出以下想法来回答这个问题:

* BRDF是根据可见法线的分布构造的.
* 可见法线的分布必须进行标准化,以确保BRDF能量守恒.
* 基于微面的BRDF应该规范化,即对于不吸收,不透射的材料,要精确地积分为1.
* 基于微面的BRDF中的阴影函数用于将第一个散射事件与微表面上的多个散射事件分开. 阴影丢弃(设置为0)数量级大于1的散射事件,并且在缺少对多重散射事件建模的情况下，使BRDF人为地未归一化.
* 基于微面的BRDF的标准形式通过遮蔽函数在没有菲涅耳项和阴影的情况下进行了标准化.基于物理的遮蔽函数始终满足方程(36)和(37).这就是我们所谓的“弱白炉测试”.

请注意，弱白炉测试不包含阴影,仅仅是简单地验证遮蔽函数是否基于物理的.重要的是:这并不意味着通用BRDF模型不应该产生阴影.阴影是将第一次弹射的能量与多次弹射的能量区分开来的,而普通的BRDF模型中并未包含.

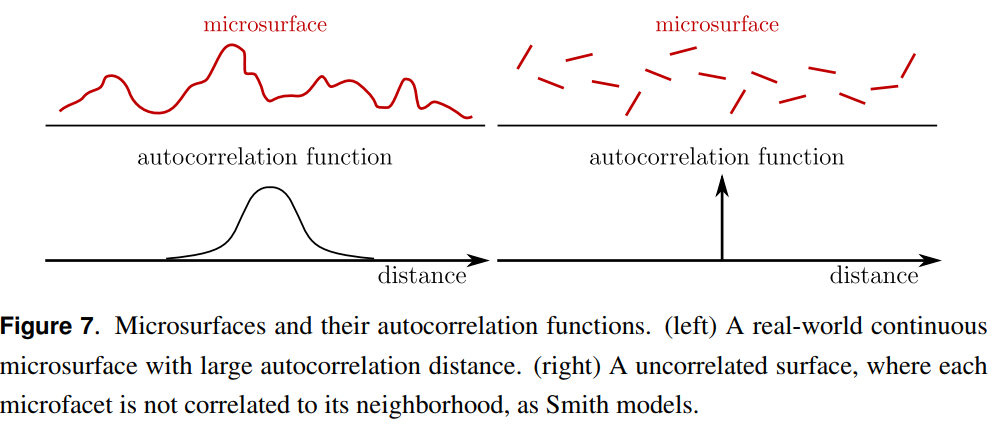


**4 通用的基于物理和非基于物理的遮蔽函数**

在第2节和第3节中,我们得出了遮蔽函数的一般结果——公式(14)(18)和(6)——无需对微表面的类型做任何假设.在本节中,我们回顾Smith(4.1)和V型凹凸(4.2)的微表面轮廓，推导了它们各自遮蔽函数的闭合形式,并讨论了它们的特性.我们还回顾其它常见的遮蔽函数,这些函数没有关联的微表面轮廓,因此不是基于物理的(4.3).

**4.1 Smith微面轮廓**

**法线/遮蔽独立** Smith的微表面轮廓假定微表面不是自相关的,即微面的一个点的高度(或法线)与任何相邻点(甚至最接近的点)的高度(或法线)之间都没有相关性.这意味着一组随机的微面而不是一个连续的表面,如图7(右)所示,其中微面的高度和法线是独立的随机变量.



该模型的结果是,对于没有背面的法线,由遮蔽函数给出的概率与法线方向无关.法线是微面的局部属性,而负责遮蔽的潜在遮挡体发生在微面上的其它地方,因此是微面的远属性(尽管距离仍然在微尺度上).由于微面不是自相关的,因此局部属性与远属性无关,并且可以用可分离的形式表示遮蔽函数

其中局部遮蔽函数是背面微面的布尔判断:

远距离遮蔽函数是被微面远点遮挡的概率,它与局部方向无关.

导出遮蔽函数 展开公式(38)中的遮蔽函数并代入到公式(14),我们得到

由于不依赖因此可以移出积分,并且我们移除函数是因为其功能已经被计入到项中.来自输出方向的非背面法线的遮蔽函数为:

因此,完整的遮蔽函数是

这是Ashikhmin等人[2000]在法向/遮蔽独立下的精确遮蔽函数的积分形式.他们使用该积分表达式预先计算遮蔽函数,并将其存储在表中以在运行时进行有效评估.

**Smith遮蔽函数** 在文献中，Smith遮蔽函数通常表示为.该函数表示为微面斜率上的积分,其形式由遮蔽概率的射线追踪公式得出[Walter等人2007].其缺点是它不强调结果的准确性.这就是为什么史密斯掩蔽函数通常被认为是近似的原因.

我们表明，Ashikhmin等人的推导会得到相同的结果,并且具有强调其准确性的优势.实际上,通过将积分域从法线空间更改为斜率空间,我们在附录A中提供了详细的推导,公式(41)变为

因此公式(42)可重写为

其中是Smith遮蔽函数的一般形式[Brown 1980;Walter等人2007],用于多种随机表面的闭合解,如第5节所示.因此,在法线/遮蔽独立的假设下, Smith遮蔽函数是精确的.

**属性** 尽管如此,如果我们将解析函数与实测数据进行比较,我们会发现模型的预测是准确的,但并不精确.实际上, Smith将他的公式与现实世界的测量结果进行了比较,发现它很合适,但仍是近似值.但是,近似并不存在于他的推导中,因为他的公式在模型框架内是精确的.取而代之的是,在于使用统计模型(例如高斯统计)对真实世界表面的描述,以及法线/遮蔽的假设.

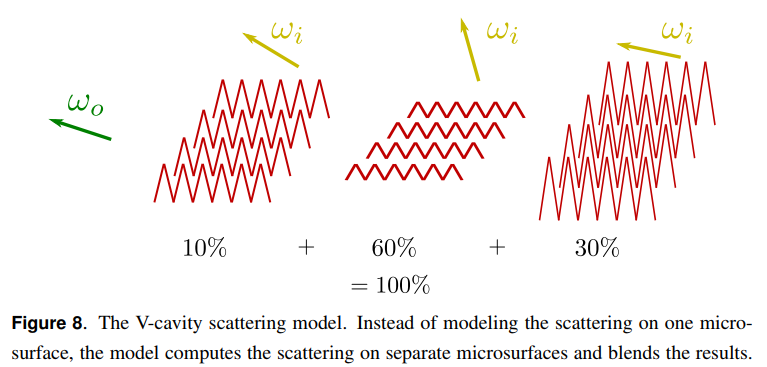
Smith模型假定的不相关的微观表面使人联想到“金属薄片”,这可以在某些金属汽车涂料中找到[Rump等人2008]，但现实世界中的连续曲面具有更宽的自相关函数.Bourlier等人[2000]比较了史密斯遮蔽函数和具有不同自相关函数（高斯和洛伦兹函数）的随机粗糙表面上的数值化遮蔽函数.他们的研究结论是,忽略随机表面上的相关性而引入的误差仅在诸如的观察角下才可见,其中是斜率方差.在这种情况下,史密斯掩蔽函数倾向于产生轻微的高估.鉴于Smith遮蔽函数即使在相关的表面上通常也是准确的，并且没有相关遮蔽函数的解析解,因此将Smith遮蔽函数应用于计算机图形环境似乎是合理的.但是，正如Ashikhmin等人[2000]指出的那样,相关性对具有重复或结构化图案(例如织物)的非随机表面的影响可能非常重要,必须将其纳入专用模型中.

**Smith平均遮蔽函数** Smith推导了在不同数量的微面(例如高度和法线)上求平均值的遮蔽函数[Smith 1967].公式(43)所示的遮蔽函数是在微面高度上平均的形式,是BRDF中必须使用的形式.实际上,由于高度不受BRDF所涉及的法线的影响,因此我们可以对它们进行平均.但是,由于未考虑背面法线,因此并非所有法线都以相同的方式处理.在此BRDF模型中,仅外部查看者可见的内容很重要,因为仅此查看器可以测量的辐射很重要.如果表面上有东西但不可见，则不会将其包含在BRDF中.Smith推导了其掩盖函数的法线平均形式，但并未直接解决.他想回答这个问题：“法线被遮盖了多少比例？”，这在研究其他情况（例如波动光学模型）中表面固有的特性时很重要。对于基于几何光学的BRDF模型而言,这并不重要,这是本文的重点.

在基于几何微面的BRDF问题中,我们实际上对稍微不同的问题感兴趣:“**非背面**法线被遮挡的比例是多少?”

**4.2 V型凹凸微面轮廓**

在本节中,我们讨论基于V型凹凸的遮蔽模型[Cook and Torrance 1982;Oren and Nayar 1994],这是史密斯遮蔽函数的最常见替代方案.图8说明了具有V型凹凸微面的散射模型.该模型不是使用法线分布对一个微表面上的散射进行建模,而是计算单独的微表面上的散射并将其贡献平均.每个微表面由两个法线和组成,每个微表面的贡献在最终BRDF中由加权.



通常采用三角推导来得出V型凹凸微面的遮蔽函数.我们可以简单地从属性中得出相同结果,即保留可见微表面的投影区域,如2.3节所述.V型凹凸微面仅具有两个对称法线和.因此,该微面的法线分布为

我们可以验证归一化是正确的:

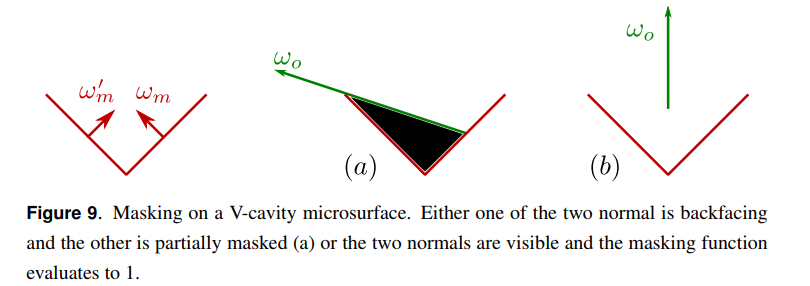
为了得出遮蔽项,我们使用等式(14)表示的可见投影区域的守恒性:

如图9所示,有两种可能的配置.在第一种情况下,两个法线可见并且没有遮蔽(且).否则,为背面()并且我们得到

其解为

这两个配置的结果可以用一个公式表示:

这是Cook和Torrance [1982]使用的众所周知的V型凹凸遮蔽函数



**验证** 现在我们将验证该模型满足公式(18),即可见法线的分布已归一化.首先,我们将（公式49）代入公式(16):

由于项,这种形式的研究很复杂.但是,V型凹凸模型和Smith模型之间的主要区别出现在掠射角处.确实,在掠射角处,我们始终处于图9的配置(a)中,其中两个法线之一处于背面.在这种情况下,我们可以删除:

(注意,上述公式最右侧是错误的,红色项不应该出现,可能是原作者复制粘贴带入的)

请注意,点积会抵消,但保留以确保仍然从分布中移除背面法线.现在,我们通过计算公式(18)（即可见法线的分布已归一化）来验证此结果

由于出射方向在掠射角处几乎与几何法线正交，因此heaviside函数几乎在分布的中间截断积分.而且,V型凹凸表面意味着法线的分布是对称的,即.这意味着,heaviside函数将法线的分布分为两个相等的部分,从而产生

(回顾,即法线分布已标准化).使用公式(52)的结果,产生

这表明针对掠入射角,对方程（51）中可见法线的分布进行了归一化.更具技术性的推论可以表明,对于任何入射角,该分布都是标准化的.

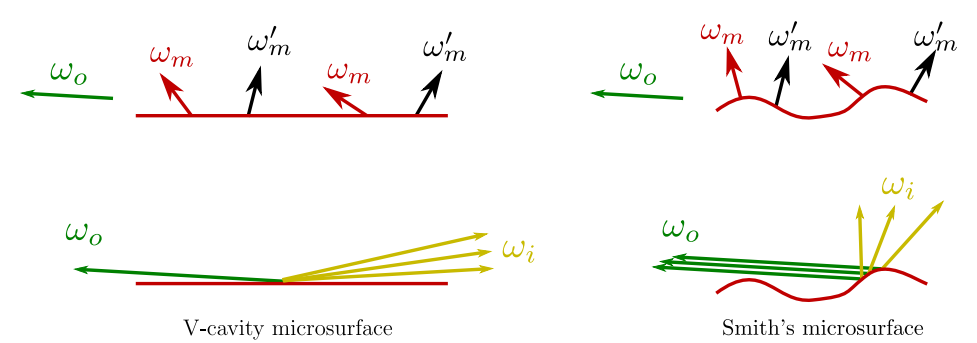
验证此模型的另一种方法是使用弱白炉测试.为此,我们用公式(49)中的估算公式(36).实际上,可以通过数值积分来执行该评估.积分的结果始终为1,因此具有V型凹凸的模型在数学上设计得很好,并且能量守恒.

**属性** 尽管如此,虽然V型凹凸的可见法线分布在数学上得到了很好的定义,但它在物理上并不合理,并且在掠入射角下对不真实的表面轮廓进行了建模.

有两种法线:背面法线，被heaviside项去除;以及没有背面的那些，它们产生的辐射贡献由加权.注意，因子是微面在几何表面上的投影的雅可比,如图3(a)所示.因此,微面的权重完全相同，就像它们在投影到输出方向之前投影到几何表面上一样.结果就是,我们正在模拟一个几何上平坦的微表面:这些微面可以干扰光的反射,但它们在几何上并不存在.因此,这种微表面模型是不现实的,因为它的行为更像是法线贴图,而不是位移贴图,如图10所示.

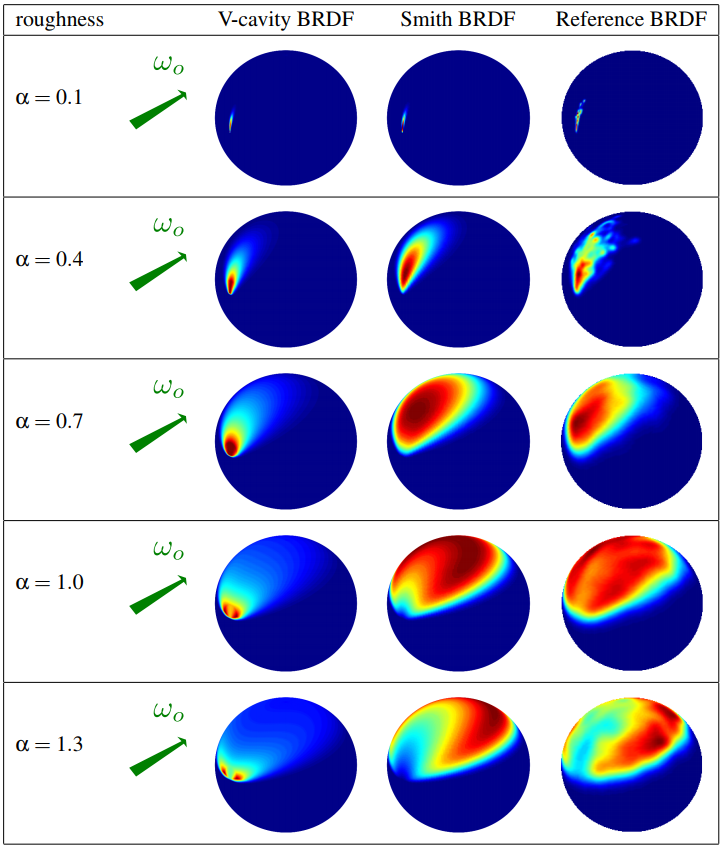
这种效果是可以预料的,因为V型凹凸模型不是模拟一个微表面,而是每对法线模拟一个微表面并将模拟结果取平均值.对于单个微表面,高度可见的法线将比不可见的法线占据更多的投影区域,因此具有更高的贡献.但是,对于V型凹凸不会发生这种情况，因为分别模拟了不同的法线并通过法线的分布对其加权.权重不依赖于视角(除非放弃了背面法线).这就是为什么V型凹凸模型无法很好地融合可见性的影响并最终模拟接近法线贴图的原因.

入射角掠过微表面越多，微表面轮廓就越倾向于表现出这种法线贴图行为.结果是BRDF的峰值趋于太低:在实际的微表面上,朝出射方向的法线对BRDF的贡献更大,因为它们的投影面积更大.因此,如图10所示,反射方向倾向于出射方向移动.法线贴图不存在这种移动效果,因为微面不存在几何形状:它们都具有相同的投影面积.



**图10** (顶部)V型凹凸曲面在掠射角处表现出法线贴图行为:非背面法线与几何曲面具有相同的可见性,就好像它们没有几何形状一样.(下图)在相同的掠入射角下,V型凹凸表面反射方向与物理表面反射的方向相比平均偏低.

图11显示了由具有V型凹凸和Smith遮蔽阴影函数的各向同性贝克曼[Beckmann]分布产生的BRDF,以及从具有匹配高斯统计量的程序随机微表面模型的散射数值模拟计算得出的结果.我们看到,使用Smith遮蔽函数,随着粗糙度的增加,分布朝着出射方向移动.对于非常高的粗糙度值,BRDF甚至呈现反向散射.这种效果(在测量数据中出现)是可以预期的,因为朝出射方向的法线最明显.相反,从V型凹凸模型不会出现这种效果.



**图11** (左和中)与各向同性Beckmann分布有关的BRDF和在掠入射角处的不同遮蔽函数.(右  
)使用蒙特卡洛射线追踪在粗糙度为的高斯统计生成表面计算出的参考.

4.3 非基于物理的遮蔽函数

**定义** 回想一下,当遮蔽函数是从微观表面模型导出或在物理微观表面上进行测量时,我们将其归类为“基于物理”.基于物理的遮蔽函数始终满足方程式(14)(18)(36)和(37).相应地,“非基于物理的”遮蔽函数不满足这些方程,即,没有可能从中导出(或测量)它的微面.

**隐式遮蔽函数** 为了简化等式(29)中给出的基于镜面微面的BRDF的表达式,许多模型假定它们抵消了,则消除了遮蔽阴影函数和分母表达式[McAuley等人2013].遮蔽阴影因此隐式定义为

其中相关的分离遮蔽和阴影函数为

该遮蔽函数是“合理的”,因为当时,并且随着入射角接近减小到.但是,此遮蔽功能不是基于物理的.实际上,它不满足等式(14)中投影面积的守恒,这意味着没有物理微表面模型可以从中推导出该遮蔽函数.

**Schlick-Smith掩蔽功能** Schlick（1994）提出了Smith遮蔽函数的近似值,通常将其称为”Schlick-Smith”遮蔽函数.该遮蔽函数具有三个问题.

首先,此论文中使用的粗糙度参数不一致.此论文公式（18）指的是微表面的均方根（RMS）斜率,即,这是物理学文献中,尤其是在Smith（1967）原始论文中经常使用的粗糙度描述符.这与同一方程中变量的定义一致.但是,在论文公式(20)中,表示贝克曼分布中的粗糙度参数，即RMS斜率按缩放.结果,在遮蔽函数中使用的粗糙度与在法线分布中使用的粗糙度不匹配.

尽管这种矛盾很容易解决,但一个更为关键的问题是他对史密斯掩蔽函数的重新表述(此论文公式（18）)是错误的.他说:“经过几次等效处理,的原始表达可以写成……”.尽管未提供这些推导,但Schlick似乎重新整理了He等人[1991]提供的方程(该论文公式(24)和(25)),其中包含一个拼写错误：Smith L函数的指数项缺失.

此外,在第4.1节(“史密斯平均遮蔽函数”段落)的末尾,我们解释了在此几何光学BRDF模型中使用的史密斯遮蔽函数是在微表面高度上平均值.但是，Schlick遵循He等人使用的Smith遮蔽函数的高度和法线平均版本,这在他们的波光学模型的背景下是合适的.

由于这两个错误，如图12所示，Schlick的原始公式及其拟合近似都不匹配正确的Smith遮蔽函数.这意味着“Schlick-Smith”遮蔽函数并不是基于物理的,因为它不能从等式（14）确保投影面积的守恒.

**Kelemen遮蔽函数** Kelemen等人[2001]提出了一种廉价的方法来替换V腔模型的遮蔽阴影函数和等式（29）中给出的基于镜面微面的BRDF的分母,

这等效于通过以下方式近似遮蔽和阴影函数

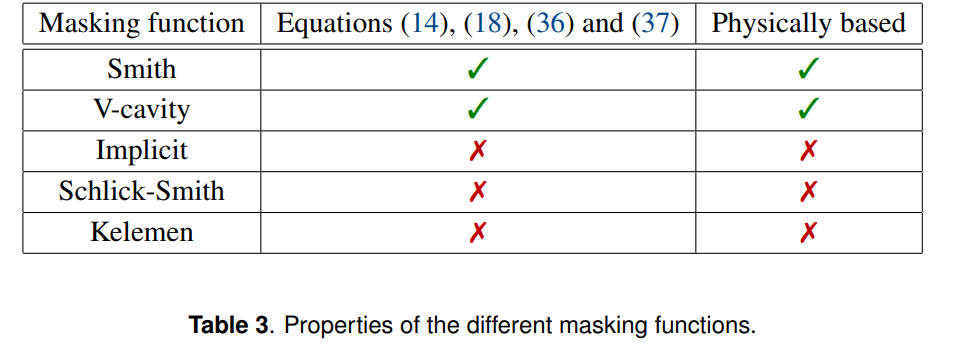
此遮蔽函数接近V腔遮蔽函数:乘以是几何曲面的投影面积,而除以是移除微面的投影面积,即，微面的投影面积被几何表面的投影面积取代,该区域倾向于模拟具有平坦微面（如法线贴图）的微表面.

但是,与V腔掩蔽函数不同，Kelemen掩蔽函数不能确保根据等式（14）保留投影区域。 尽管它仍然是V型腔掩盖函数的良好近似，但尚无可从中导出Kelemen方程的物理模型，因此它不是基于物理的.

4.4 总结

在本节中,我们展示了:

* Smith和V腔遮蔽函数都是基于物理的,但是它们具有不同的微表面轮廓.
* 两者都确保了通过等式（14）来保守投影面积.
* 两者都是可见法线分布的归一化系数,公式(18)
* 两者均满足公式(36)和(37)给出的弱白炉测试.
* 相反，隐式遮蔽函数，Schlick-Smith遮蔽函数和Kelemen遮蔽函数不满足等式(14)(18)(36)和(37).因此,它们不是基于物理的,即不存在可从中导出其方程的微表面轮廓.



**Smith遮蔽函数** 一个典型的信念是:“Smith遮蔽函数是一个很好的近似值,因为它取决于法线的分布.”通过建立以下思想,我们已经表明此答案是正确的,但调用的原因是错误的:

选择Smith模型意味着假设所选的微面上可见法线的方向与遮蔽的概率无关.在此假设下,遮蔽函数能完全确定.它的确切形式可以导出,并且是Smith遮蔽函数的广义形式.

这里的要点是,之所以选择Smith遮蔽函数,并不是因为它是由法线分布参数化的物理上合理的近似值.选择它的真正原因是，Smith公式是在所选微表面轮廓(即法向/遮蔽独立)假设下的精确遮蔽函数.它在物理上是合理的并且由法线的分布参数化的事实并非直接选择它的原因,而是使用正确的基于物理的遮蔽函数的某些预期副作用.

**V腔遮蔽函数** 另一个误解是:“V腔遮蔽函数不正确,因为它不取决于法线的分布.”

在本节中,我们表明这是错误的推理,但是V腔模型产生的近似值存在严重局限,因为:

* V腔遮蔽函数的每个法线不取决于法线的分布.
* 但是,V腔遮蔽函数的平均值确实取决于法线的分布.这与Smith模型相反, 遮蔽函数和法线不被认为是独立的.表面粗糙度增加得越多,BRDF的平均遮蔽增加得越多.
* V腔遮蔽函数可与任何类型的法线对称分布一起使用,并保证正确的归一化.
* 但是,V腔模型假定的表面轮廓近于法线贴图,在掠入射角处具有平坦的微面.这使其在物理上不如Smith模型真实.
* 结果是,在掠射角和高粗糙度下,与真实材质相比,BRDF波瓣太低.

对于选择V腔还是Smith型,这个问题没有明确的答案,因为它们都是基于微表面轮廓并且在数学上定义良好.V腔的计算成本较低,具有通用性(在数学上可以使用任何法线分布进行工作),但不够真实.相比之下,基于Smith的模型更为准确,但需要特定的推导和有时昂贵的评估.因此,选择是在真实与性能之间权衡的问题.

5 遮蔽函数的拉伸不变性

在本节中，我们将研究配置被拉伸时遮蔽函数和坡度分布的不变性.我们使用此知识来推导形状不变的各向异性分布的Smith遮蔽函数.

5.1 遮蔽概率不变性[Masking Probability Invariance]

图13显示了在给定的出射方向上,拉伸一维结构对微表面遮蔽的影响.拉伸配置就像拉伸图片一样,即一维乘以一个常数因子.此操作不会更改配置的拓扑:拉伸后,被遮挡的光线仍将被遮挡,而未遮挡的仍将未遮挡.这是一个关键属性：当同时缩放配置中涉及的所有斜率时,遮蔽概率对于配置拉伸是不变的.这包括微表面的斜率和与出射方向相关的斜率.它们都由拉伸因子的倒数进行缩放.因此,斜坡宽度的分布也被反拉伸因子拉伸.

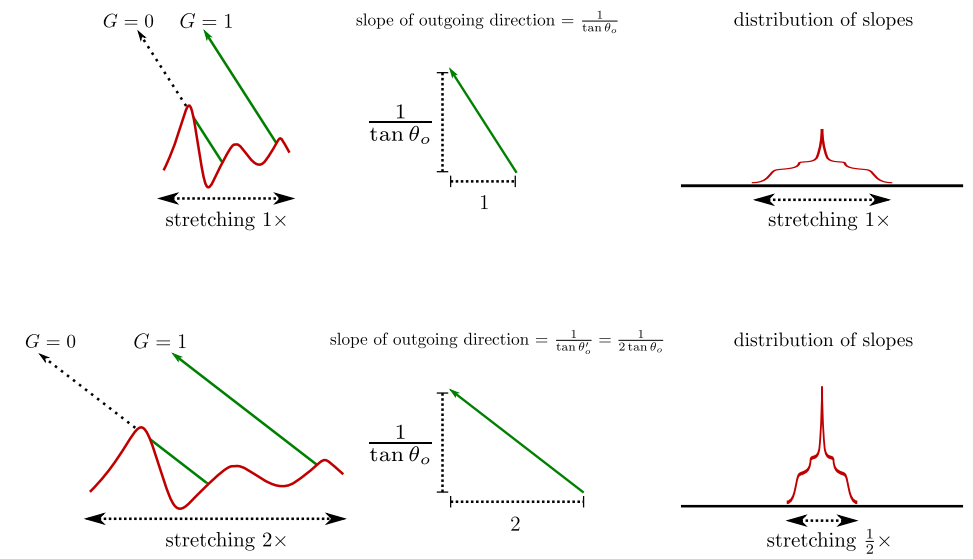


图13 将一维配置拉伸2倍不会改变遮蔽概率G,但是配置的所有斜率都将以比例缩放.这包括微表面的斜率以及与输出方向相关的斜率.

5.2 斜率分布

如果微表面是高度场,微表面的高度分布通常表示为.微表面的斜率是高度的梯度:,即它们测量微表面高度如何在空间上变化.微表面的斜率分布表示为,其中

是与法线相关的斜率且

斜率的分布必须归一化:

从中构造法线的分布:

当粗糙度参数必须明确时,我们使用符号和表示各向同性分布;和表示各向异性分布.

5.3斜率的各向同性形状不变分布

形状不变性 斜率几个各向同性参数分布取决于粗糙度参数,其中改变等于在不改变其形状的情况下拉伸分布.当斜率的分布仅取决于法线角度的的斜率振幅与粗糙度参数之比时,就是这种情况:

其中是定义分布形状的一维函数.这些斜率分布是形状不变的,因为表现出此特性的分布始终具有相同的形状,并且仅通过粗糙度参数进行拉伸和缩放:

如图13所示,对于斜率各向同性的形状不变分布,拉伸配置等效于将粗糙度参数和输出矢量的斜率以相同系数缩放.这意味着遮蔽函数仅取决于变量,其中是输出方向的斜率.Beckmann和GGX分布是形状不变的，这就是为什么它们的关联函数仅取决于的原因,其中出现在方程(43)给出的Smith遮蔽函数中.

Beckmann分布

其中.Walter等人[2007]为提供了精确的实数近似,我们可以用来近似(通过):

GGX分布

其中.

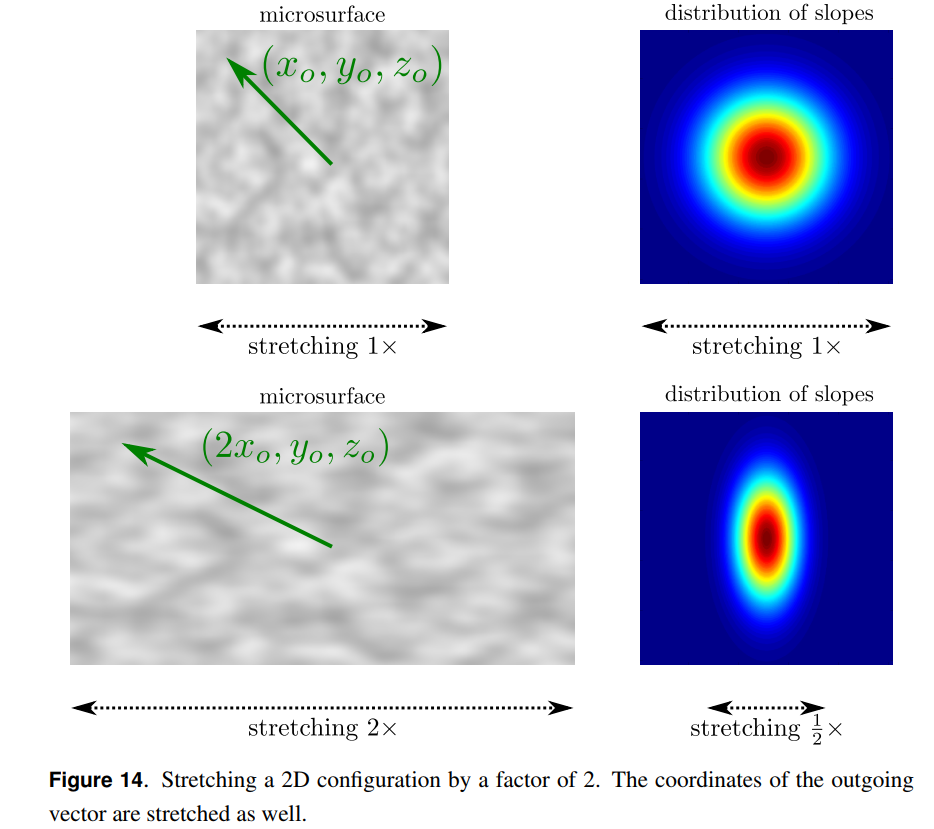
形状不变分布 应该注意的是,并非所有的分布都是形状不变的.例如,Phong分布不是因为不能以等式(65)的形式表示.换句话说,随着粗糙度的变化,Phong分布的形状也会变化.

**5.4 斜率的各向异性形状不变分布**

形状不变 如果使用方位角相关的因子拉伸形状,则相同的形状不变分布可以是各向异性的.分别在每个方向上对斜率加权,然后将公式(65)替换为

其中是斜率且和是和轴相应的分布拉伸系数.形状不变属性写为:

**遮蔽函数的推导** 图14显示了如何通过拉伸表面将各向同性形状不变分布转换为各向异性分布.相反,任何具有各向异性分布的构型都可以转换回具有各向同性分布的构型.



我们使用此属性来推导各向异性分布的遮蔽函数.我们从形状不变的各向异性分布的配置开始，该分布具有参数和以及输出向量.将x轴方向乘以拉伸,表面粗糙度变为

拉伸后的表面是各向同性的,粗糙度为,拉伸后的输出向量及其斜率为

各向同性分布的遮蔽函数仅取决于比率,由于,拉伸曲面的比率为

其中

是*在输出方向上的粗糙度投影*.这表明与给定的斜率各向异性形状不变分布相关的遮蔽函数与各向同性版本基本相同.唯一的区别在于,它是通过投射到输出方向上的各向异性表面的粗糙度来参数化的.我们使用此属性来导出各向异性Beckmann和GGX分布的遮蔽函数.

各向异性Beckman分布

其中且如公式80所定义. 也可以使用各向同性Beckman分布的近似值.

各向异性GGX分布

其中且如公式80所定义.

5.5 一般形式

**任意形状不变分布** 形状不变分布的重要属性是,对于任何粗糙度或各向异性,遮蔽函数所需的所有信息都包含在同一1维函数中.因此,如果可用,则可以将其用于具有变化的粗糙度和各向异性的整类参数分布.通过选择任意一维函数并进行设置,可以轻松设计自己的法线形状不变的各向异性分布

其中是分布的常量归一化系数.关联的一维函数可以进行数值预先计算并制成表格或与有理多项式拟合,就像Walter对于Beckmann分布所做的那样.

**非坐标轴对齐拉伸** 拉伸操作不需要进行轴对齐.可以使用二次曲面来重新定义斜率空间中的常规拉伸.令为对称正定[positive-definite]矩阵

是在和轴上拉伸的相关系数.二次项定义了斜率的2D欧式空间中的标量积和模:

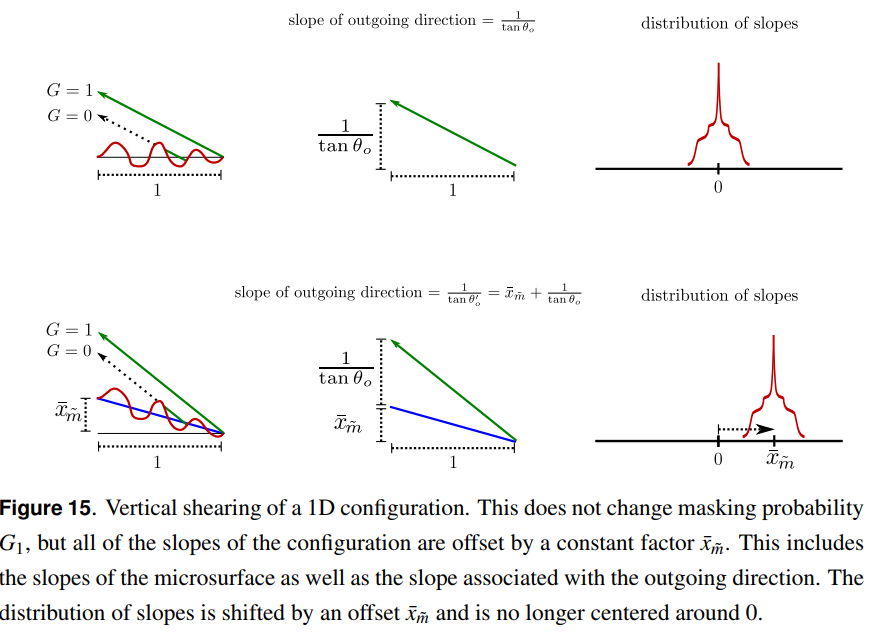
回想一下,等式(61)中定义的2D向量是与法线相关联的斜率.斜率的模描述了在斜率空间中发生的拉伸，并且是分布形状的自变量.在没有相关性的较简单情况下(),模和出射方向上的投影粗糙度的公式为

一般情况下(),替换为

例如,在LEADR映射中,[Dupuy等人2013]使用了相关的Beckmann分布.注意,将相关系数设置为非零值会影响的常数归一化因子.

**垂直斜切和非中心分布[Vertical Shearing and Non-Centered Distributions]** 图15表明,在垂直斜切作用下,遮蔽函数也是不变的.在配置上施加垂直斜切等效于将配置的所有斜率偏移一个恒定值.如前所述,这包括微表面的斜率和与输出方向关联的斜率.我们使用*中位表面[mesosurface]*这一术语来指代微表面的平均斜率:

在图中以蓝色表示.这对应于斜率分布的中心.如果分布不是以原点为中心,即,则在计算分布形状的变量和用于遮蔽函数的因子时,必须包含偏移:



注意,垂直剪切不会影响投影粗糙度和分布的归一化因子.这是有道理的,因为拉伸会改变分布的形状,从而改变粗糙度,而剪切会改变分布而不改变其形状.令人信服的是,因为在剪切作用下,粗糙度和归一化因子是不变的——改变了所有的斜率,从而改变了法向量-在绕法向量旋转时可能时不变的.事实并非如此,因为从法向量到刻面斜率的映射不会将向量的旋转转换为斜率的平移.

通常,斜率的分布以0为中心,这意味着中位表面与几何表面对齐.但是,当宏观几何被另一个高频表示放大时，这种假设是错误的。凹凸贴图，法线贴图或位移贴图的真正目的是通过扰动宏观法线来生成中法线。例如，在Olano和Baker的LEAN映射中[Olano and Baker 2010]，使用了多比例的非中心高斯斜率分布.在这种情况下,斜率的分布几乎永远不会围绕0居中。如果渲染是基于物理的，则必须使用扩展到非居中分布的遮罩功能，以确保所有内容都得到很好的定义。幸运的是，垂直剪切不变性表明非中心微表面的掩盖功能与具有偏移斜率的中心微表面的掩盖功能相同。此属性用于LEADR映射[Dupuy等人2013]，其中微面理论扩展到非中心分布.

非中心分布的另一个重要考虑因素是,必须从中位法线计算可见投影面积.BRDF中的因子必须用中位表面的投影面积代替,即，其中是中位表面的法线.在中位表面是几何表面的情况下,我们有,然后回到,因此这是一致的.LEADR映射文件中提供了更多详细信息.

6 Smith联合遮蔽阴影函数

在本节中，我们回顾Smith遮蔽函数在光方向上的使用(即作为遮蔽函数)以及其与遮蔽函数的联合形式:遮蔽阴影函数.我们回顾以下遮蔽阴影函数的四种不同形式.它们每个都使用第5节中定义的函数分别用于出射和入射方向-并以不同的方式组合它们,从而产生不同的属性.

**可分离的遮蔽和阴影** 最简单,使用最广泛的遮蔽阴影函数的变体是Walter等人[2007]推广的可分离形式.在这种情况下,遮蔽和阴影应该是独立的,并且要分别计算并相乘:

这种形式不对遮蔽和阴影之间的相关性建模,因此,由于始终存在某种相关性，总是高估了阴影,这将在下一节中进行说明.

**高度相关的遮蔽和阴影** 遮蔽阴影函数更精确形式可以对微面高度导致的遮蔽和阴影之间的相关性进行建模[Ross等人2005].直观地讲,微面内隆起得越多，同时出射方向（无遮盖）和入射方向（无阴影）可见的概率就越大.因此,掩蔽和阴影通过微面隆起而相互关联.这种关联是通过联合遮蔽阴影函数以下形式解决的:

当输出方向和入射方向相互远离时,此格式是准确的,但当方向接近时,则过度计算了阴影. 我们建议在实践中使用等式（99），因为它比等式（98）的可分离性更准确,同时具有等效的计算复杂性.我们在附录B中给出了该公式的推导.

**方向相关的遮蔽和阴影** 当输出方向和入射方向彼此接近时,遮蔽和阴影也紧密相关.通常,当时,由于从方向可见的微面在方向上也可见,因此遮蔽和阴影完全相关.在这种情况下,应从BRDF中除去阴影,因为从方向看不到阴影微面,因此从也看不到它们.这就是所谓的“热点效应”:当视线和光的方向平行时,阴影消失.由于BRDF对沿出射方向测量的辐射进行建模,因此如果表面上存在阴影但不可见,则不应将其作为BRDF的一部分.

当和具有相同的方位角时,将达到完全相关.在这种情况下,遮蔽阴影函数可以被遮蔽和阴影之间的最小值来替代.Ashikhmin等人[2000]通过将等式(98)的可分离形式与两个方向完全相关的情况进行混合来说明方向相关性:

其中是类似于Ginneken等人的经验因子,下面将介绍.由于作者没有函数的Smith分析表达式,因此他们必须分别计算遮蔽和阴影.这就是为什么他们必须混合可分离形式和完全不相关的形式,并且不能将高度相关性纳入其模型的原因.

高度-方向相关的遮蔽和阴影 遮蔽和阴影之间的方向相关性可以通过将方向相关因子合并到高度相关形式中来建模:

在此,当出射和入射方向平行且时,遮罩和阴影完全相关.随着方向之间的角度增加, 相关性减小,并且增加到1.在这种情况下,遮罩和阴影不再有方向相关,公式将返回与高度相关的形式.

Ginneken等人[1998]提出了经验因子——这取决于,即和之间的方位角差,并且与表面粗糙度无关.Heitz等人最近对该问题的更深入研究,并给出了的解析近似值,当为Beckmann分布时,该近似值包含了表面粗糙度[Heitz等人2013].仅给出了各向同性Beckmann分布的结果,但是第5节中介绍的拉伸不变性可以轻松地将此结果推广到各向异性贝克曼分布.该形式完美地模拟了遮蔽和阴影的相关性,因此比等式(98)(99)和(100)所示的形式更准确.的实用形式和广义非高斯分布的推导是未解决的问题.

7 讨论和未来工作

在本节中,我们将讨论从本文介绍的派生中得出的几种想法,并为将来可能的工作提供一些想法.

**推导其他常用模型的Smith遮蔽函数** 我们已经看到,如Beckmann和GGX分布所示,可以导出Smith掩蔽函数的封闭分析形式,如第2节所述.但是,遮蔽函数并不总是对其他常用的法线分布进行解析积分.

一个重要的例子是Phong分布6 [Walter等。 2007]。沃尔特（Walter）建议对贝克曼分布使用史密斯掩蔽功能，因为它们对于低粗糙度值具有相似的外观。但是，粗糙度增加得越多，误差变得越显着。导出专用于Phong分布的函数L的解析逼近将很有趣。 Walter等。贝克曼（Beckmann）提出了这样的近似值，因为它比解析解决方案便宜。对于贝克曼来说，这样做很容易，因为分布中包含的信息仅为1D，因为贝克曼是形状不变的，如第5节所述。实际上，形状不变分布及其相关的掩盖函数仅取决于比率a = jjma〜斜率幅度与粗糙度之间的关系。这就是为什么可以将掩蔽中使用的函数L编码为变量a的一维函数的原因，该变量有效地表示为贝克曼分布的有理多项式。对Phong分布执行相同的操作不太直接，因为它不能表示为a的一维函数，因为它不是形状不变的。但是，当然可以将q和a合并为Phong L函数将是其一维函数的另一个中间量，或者找到一个精确的2D拟合。

附录A:

公式(9)的证明过程:

这里证明一维情况,二维情况通过类比可以证明.

假设长度为1的线段上存在由个小线段首尾相接组成的一条曲线,该曲线如图3(a)所示,假设每条线段的长度为,在的投影为,显然.每条线段的法线与线段几何法线构成的夹角等于与之间的夹角(作图可能看出),即.因此

其中表示整个曲线.