$$V(k_0) = \sum_{t=0}^{\infty} \left[\beta^t \ln(1 - \alpha \beta) + \beta^t \alpha \ln k_t \right]$$

$$= \ln(1 \operatorname{Reading}) \operatorname{Notes}_{\alpha\beta}^{\infty} \ln \alpha \beta + \alpha^t \ln k_0$$
读 《 算 场 论 礼 论 》
$$\sum_{t=0}^{\infty} \beta^t - \frac{(\alpha \beta)^t}{1 - \alpha}$$

$$= \frac{\alpha}{1 - \alpha \beta} \ln k_0 + \frac{\ln(1 - \alpha \beta)}{1 - \beta} + \frac{\alpha \beta}{(1 - \beta)(1 - \alpha \beta)} \ln(\alpha \beta)$$

利用 FOC 和包络条件求解得到 $y = \beta k^{\alpha}$, $\uparrow \lambda$ 求右边

Victory won't come to us unless we go to it.

$$= \ln(1 - \alpha\beta) + \alpha \ln k + \beta \left[\frac{\alpha}{1 - \alpha\beta} \left[\ln \alpha\beta + \alpha \ln k \right] + k \right]$$

$$= \alpha \ln k + \frac{\alpha\beta}{1 - \alpha\beta} \alpha \ln k + \ln(1 - \alpha\beta) + \frac{\alpha\beta}{1 - \alpha\beta} \ln \alpha\beta + \beta A$$

$$= \frac{\alpha}{1 - \alpha\beta} \ln k + \ln(1 - \alpha\beta) + \frac{\alpha\beta}{1 - \alpha\beta} \ln \alpha\beta + \beta A$$

$$= \frac{\alpha}{1 - \alpha \beta} \ln k + (1 - \beta)A + \beta A$$

$$= \frac{\alpha}{1 - \alpha \beta} \ln k + A$$
Email: sheng_ccs@163.com

所以, 左边 = 右边, 证毕。

Version: 1.00

目 录

写在前面						
1	矢量		4			
	1.1	矢量与矩阵	4			
	1.2	矢量混合积	4			
	1.3	矢量二重叉积	5			
	1.4	Laplace 公式	5			
	1.5	Lagrange 公式	5			
	1.6	矢量的除法	5			
2	矢量分析 7					
	2.1	标量函数和矢量函数	7			
	2.2	矢量函数的导数和微分	7			
	2.3	矢量导数的应用	8			
	2.4	矢量函数的积分	8			
3	场		9			
	3.1	数量场	9			
	3.2	矢量场	9			
	3.3	Hamilton 算子	10			
	3.4	坐标单位矢	10			
4	梯度 12					
	4.1	\hat{l} 的方向余弦 $\dots\dots\dots\dots\dots$	12			
	4.2	方向导数 $\frac{\partial u}{\partial l}$	13			
	4.3	01	13			
A	常见	矢量公式	14			

写在前面

---0/0/0

一直以来都想要好好的完善一下自己的数理知识,同时也愉快的使用一次 图EX,经过了之前写 matlab 的使用熟悉了 GitHub。终于下定决心 图EX 和 GitHub 结合一下,用这种方式记录下自己的第一个电子版的读书笔记。(嗯。其实手写的读书笔记也没有)

Lettex 的模板取自于 Elegant Note 模板,得到的作者的唯一联系方式是他的邮箱 ddswhu@gmail.com特此感谢。

《矢算场论札记》梁昌洪著,书和"大佬"借的。选择这本书作为自己的一个开始,一个原因是学科需要,另一也是对梁老师有特殊的好感。有好感的原因呢,一是因为我女朋友也在西电,另一个则是因为梁昌洪老师的《简明微波》一书。

2018年12月09日下载模板,2018年12月10日,正式开始这个笔记的记录,不知道多年之后的自己看见了,会是什么感觉。

第1章

矢量



凡是与三个独立因素有关的物理量均可以采用三维矢量表示。由此物理楼可以分为标量,矢量,二阶张量等。在三维空间中,一个二阶张量则有9个分量,可以表示为一个有序9元数组或3×3阶的矩阵

1.1 矢量与矩阵

矢量

$$\overrightarrow{A} = A_x \widehat{i} + A_y \widehat{j} + A_z \widehat{k}$$

对应矩阵

$$A = \left[\begin{array}{c} A_x \\ A_y \\ A_z \end{array} \right]$$

1.2 矢量混合积

表征平行六面体有向体积

$$\vec{A} \cdot \left(\vec{B} \times \vec{C} \right) = \vec{B} \cdot \left(\vec{C} \times \vec{A} \right) = \vec{C}$$

Property 1.1

三个非零矢量混合积为0的充要条件是 \vec{A} , \vec{B} , \vec{C} 三个矢量共面,对应有向体积为0。

1.3 矢量二重叉积 -5/14-

1.3 矢量二重叉积

$$\vec{A} \times (\vec{B} \times \vec{C}) = \vec{B} (\vec{A} \cdot \vec{C}) - \vec{C} (\vec{A} \cdot \vec{B})$$

Property 1.2

三个非零矢量混合积为0的充要条件是 \vec{A} , \vec{B} , \vec{C} 三个矢量共面,对应有向体积为0。

1.4 Laplace 公式

$$\left(\vec{A} \times \vec{B}\right) \cdot \left(\vec{C} \times \vec{D}\right) = \left(\vec{A} \cdot \vec{C}\right) \left(\vec{B} \cdot \vec{D}\right) - \left(\vec{A} \cdot \vec{D}\right) \left(\vec{B} \cdot \vec{C}\right)$$

1.5 Lagrange 公式

$$\left| \vec{A} \times \vec{B} \right|^2 + \left| \vec{A} \cdot \vec{B} \right|^2 = \left| \vec{A} \right|^2 \left| \vec{B} \right|^2$$

1.6 矢量的除法

矢量的叉乘无法唯一性定义矢量的除法运算。只有利用"·"和"×"同时定义才可以。如下,已知 \vec{a},\vec{d} 和标量 c,求解 \vec{b}

$$\begin{cases} \vec{a} \cdot \vec{b} = c \\ \vec{a} \times \vec{b} = \vec{d} \end{cases}$$

构造

$$\vec{a} \times \left(\vec{a} \times \vec{b} \right) = \vec{a} \left(\vec{a} \cdot \vec{b} \right) - \vec{b} \left(\vec{a} \cdot \vec{a} \right)$$

易得

$$\vec{b} = \frac{\vec{a} \left(\vec{a} \cdot \vec{b} \right) - \vec{a} \times \left(\vec{a} \times \vec{b} \right)}{(\vec{a} \cdot \vec{a})} = \frac{\vec{a}c - \vec{a} \times \vec{d}}{(\vec{a} \cdot \vec{a})}$$

从矢量除法的定义不难看出,矢量的"·"和"×"是相互关联且互为补充的。这



里退化到平面矢量 (可作复数的对应),做出讨论。有

$$\begin{cases} \vec{a} = a_x \hat{i} + a_y \hat{j} = a_x + i a_y \\ \vec{b} = b_x \hat{i} + b_y \hat{j} = b_x + i b_y \end{cases}$$

于是有

$$\bar{a}b = \left(\vec{a} \cdot \vec{b}\right) + i\left\{\vec{a} \times \vec{b}\right\}$$

其中 \bar{a} 表示 a 的共轭复数;{} 符号表示不计算方向,只计算正负的叉积运算。 易得

$$\vec{b} = \frac{\vec{a} \left(\vec{a} \cdot \vec{b} \right) + ia \left(\vec{a} \times \vec{b} \right)}{\left| a \right|^2}$$

书中后面讨论的 Hamilton 算子 ∇ 、散度 $\nabla \cdot A$ 和旋度 $\nabla \times \vec{A}$ 也正好是一对运算。



第2章 矢量分析



2.1 标量函数和矢量函数

对于标量函数,标量u随着参量t的变化而变化,即

$$u = u(t)$$

对于矢量 \vec{A} 随参数 t 变化,即

$$\vec{A} = \vec{A}(t)$$

则称 \vec{A} 为矢量函数。分量形式的表示为

$$\vec{A}(t) = A_x(t)\,\hat{i} + A_y(t)\,\hat{j} + A_z(t)\,\hat{k}$$

Property 2.1

一个矢量函数 $\vec{A}(t)$ 实际上是由三个**独立**有序的数量函数 $A_x(t)$, $A_y(t)$ 和 $A_y(t)$ 结合而成的。

这一点和复解析函数不同,复解析函数 w=u+iv 也是由两个二元实函数结合而成,但 u,v之间并不独立,收到 Cauchy-Riemann 条件约束。

2.2 矢量函数的导数和微分

Property 2.2

矢量函数的倒数是一个矢量,它是矢端曲线的切线,并**始终**指向对应 t 增大的方向。

2.3 矢量导数的应用

2.4 矢量函数的积分

对于一个矢量表示成下面的形式

$$\vec{A}(t) = A_x(t)\,\hat{i} + A_y(t)\,\hat{j} + A_z(t)\,\hat{k}$$

则矢量函数的不定积分有

$$\int \vec{A}(t) dt = \hat{i} \int A_x(t) dt + \hat{j} \int A_y(t) dt + \hat{k} \int A_z(t) dt$$

Property 2.3

矢量函数的积分实质上是三个独立有序的数量函数的不定积分。

 \Diamond

表 2.1: 矢量函数的基本性质

$$\int k\vec{A}(t) dt = k \int \vec{A}(t) dt$$

$$\int \left[\vec{A}(t) \pm \vec{B}(t) \right] dt = \int \vec{A}(t) dt \pm \int \vec{B}(t) dt$$

$$\int \vec{a}u(t) dt = \vec{a} \int u(t) dt$$

$$\int \vec{a} \cdot \vec{A}(t) dt = \vec{a} \cdot \int \vec{A}(t) dt$$

$$\int \vec{a} \times \vec{A}(t) dt = \vec{a} \times \int \vec{A}(t) dt$$



第3章

场



场是物理量的空间函数,时间函数。根据物理量的性质,场可以分为数量场,矢 量场,张量场。

Property 3.1

场有两个显著的特点:

场是物理的客观存在,不以坐标系选取而变化。 场随时间空间联合变化,本章讨论的是不随时间变化的稳定场论。 \Diamond

3.1 数量场

数量函数 u 是点 M 的函数 u = u(m)。进一步写成

$$u = u(x, y, z)$$

重要的宏观特征:等值面。

3.2 矢量场

如果空间中任意点 M 对应一矢量函数

$$\vec{A} = \vec{A}\left(M\right)$$

则称 \vec{A} 是此空间的一个矢量场,对于一个直角坐标系,有

$$\vec{A} = \vec{A}(x, y, z)$$

重要的宏观特征:矢量线,简称矢线。例如 Faraday 磁力线。

-10/14- 第3章 场

表 3.1: description

坐标系	$q_1 q_2 q_3$	$H_1 H_2 H_3$	∇
直角坐标系	x y z	111	2
圆柱坐标系	$ ho \phi z$	$1 \rho 1$	1
球坐标系	$r heta \phi$	$1 r r \sin \theta$	17

3.3 Hamilton 算子

场的空间变化确定其细微的特征。它的研究方法是考虑场的空间微分和导数,并 给出相应分析。为此在三维情况引入

$$\nabla = \hat{i}\frac{\partial}{\partial x} + \hat{j}\frac{\partial}{\partial y} + \hat{k}\frac{\partial}{\partial z}$$

表示场与空间相互作用的 Hamilton 矢量算子。

Property 3.2

▽表示一个运算符号,本身缺乏独立的意义。和场结合才有作用。▽算子具有矢量和运算的双重特性,这是认识算子的一个极为重要的概念。

 \Diamond

 q_1 , q_2 和 q_3 表示独立的正交坐标, \hat{e}_1 , \hat{e}_2 和 \hat{e}_3 则表示其相应的单位切向矢。广义 正交曲线坐标的 ∇ 算子的一般形式为,

$$\nabla = \hat{e}_1 \frac{1}{H_1} \frac{\partial}{\partial q_1} + \hat{e}_2 \frac{1}{H_2} \frac{\partial}{\partial q_2} + \hat{e}_3 \frac{1}{H_3} \frac{\partial}{\partial q_3}$$

式中, H_1 , H_2 和 H_3 为 Lamè 系数。

3.4 坐标单位矢

同一矢量场在不同的坐标系下有不同的表象和形式。



3.4 坐标单位矢 -11/14-

Property 3.3

必须强调指出,三种坐标系中,只有直角坐标系的 \hat{i} , \hat{j} , \hat{k} 和圆柱坐标系的 \hat{e}_z 是不变单位矢,其他的各种单位矢,例如 \hat{e}_ρ , \hat{e}_ϕ ; \hat{e}_r , \hat{e}_ϕ , \hat{e}_θ 均为**变单位矢**。换句话 \heartsuit 说,方向是时刻在变化的。因此必须参与微分和积分。



第4章

梯度



如果说等值面是数量场的宏观特征,那么场的空间变化就是其微观特征。

4.1 \hat{l} 的方向余弦

数量场 $u=u\left(x,y,z\right)$ 的变化空间取一点 M_{0} ,对应 $u_{0}=u\left(x_{0},y_{0},z_{0}\right)$,研究此时场朝 \hat{l} 方向的变化规律。

任取一段 $\Delta \hat{l}$, 写出

$$\Delta \hat{l} = \Delta x \hat{i} + \Delta y \hat{j} + \Delta z \hat{k}$$

式中 Δx , Δy , Δz 表示 $\Delta \hat{l}$ 在 x, y, z 轴的投影,则可知这一方向的单位矢是

$$\hat{l} = \left(\frac{\Delta x}{\Delta l}\right)\hat{i} + \left(\frac{\Delta y}{\Delta l}\right)\hat{j} + \left(\frac{\Delta z}{\Delta l}\right)\hat{k}$$

则矢量 $\Delta \hat{l}$ 的长度 (或模), 具体有,

$$\Delta l = \sqrt{(\Delta x)^2 + (\Delta y)^2 + (\Delta z)^2}$$

定义

$$\cos \alpha = \frac{\Delta x}{\Delta l}$$
, $\cos \beta = \frac{\Delta y}{\Delta l}$, $\cos \gamma = \frac{\Delta z}{\Delta l}$

分别表示单位矢 \hat{l} 在 x, y, z 轴的方向余弦, 最后得到

$$\hat{l} = \cos\alpha \hat{i} + \cos\beta \hat{j} + \cos\gamma \hat{k}$$

且满足等式

$$\cos^2 \alpha + \cos^2 \beta + \cos^2 \gamma = 1$$

4.2 方向导数 $\frac{\partial u}{\partial l}$

数量场 $u=u\left(x,y,z\right)$ 在 $M_{0}\left(x_{0},y_{0},z_{0}\right)$ 处可微,则 u 在 M_{0} 处沿 \hat{l} 的方向导数必定存在,且有

$$\left. \frac{\partial u}{\partial l} \right|_{M_0} = \frac{\partial u}{\partial x} \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial y} \cos \beta + \frac{\partial u}{\partial z} \cos \gamma$$

4.3 梯度

重新观察上式, 且将他写成两个矢量函数的点积形式, 即

$$\begin{split} \frac{\partial u}{\partial l} \bigg|_{M_0} &= \frac{\partial u}{\partial x} \cos \alpha + \frac{\partial u}{\partial y} \cos \beta + \frac{\partial u}{\partial z} \cos \gamma \\ &= \left(\frac{\partial u}{\partial x} \hat{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \hat{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \hat{k} \right) \cdot \left(\cos \alpha \hat{i} + \cos \beta \hat{j} + \cos \gamma \hat{k} \right) \\ &= \left(\frac{\partial u}{\partial x} \hat{i} + \frac{\partial u}{\partial y} \hat{j} + \frac{\partial u}{\partial z} \hat{k} \right) \cdot \hat{l} \end{split}$$

上式清楚的表明:数量场的方向导数由两部分组成:一个是方向单位矢,一个是数量场的导数矢 $\frac{\partial u}{\partial x}\hat{i} + \frac{\partial u}{\partial y}\hat{j} + \frac{\partial u}{\partial z}\hat{k}$ 如果考虑3.3所引入的 Hamilton 矢量算子 ∇ ,

$$\nabla = \hat{i}\frac{\partial}{\partial x} + \hat{j}\frac{\partial}{\partial y} + \hat{k}\frac{\partial}{\partial z}$$

即可写出

$$\nabla u = \left(\hat{i}\frac{\partial}{\partial x} + \hat{j}\frac{\partial}{\partial y} + \hat{k}\frac{\partial}{\partial z}\right)u$$

于是有

$$\frac{\partial u}{\partial l} = (\nabla u) \cdot \hat{l}$$

定义数量场 u(x,y,z) 在点 M_0 处的梯度为

$$\nabla u = \frac{\partial u}{\partial x}\hat{i} + \frac{\partial u}{\partial y}\hat{j} + \frac{\partial u}{\partial z}\hat{k}$$

Property 4.1

梯度是一个矢量,且是数量场 u(x,y,z) 在 M_0 处的固有属性,与方向 \hat{l} 无关。





第 A 章 常见矢量公式



矢量混合积

$$\vec{A} \cdot \left(\vec{B} \times \vec{C} \right) = \vec{B} \cdot \left(\vec{C} \times \vec{A} \right) = \vec{C}$$

矢量二重叉积

$$\vec{A} \times \left(\vec{B} \times \vec{C} \right) = \vec{B} \left(\vec{A} \cdot \vec{C} \right) - \vec{C} \left(\vec{A} \cdot \vec{B} \right)$$