

## 第 2 章 相似原理和量纲分析

### ( Similarity and Dimensional Analysis )

#### 2.1 相似原理

原型/模型

流动相似：几何、运动、动力相似

相似准则：雷诺、弗雷德、欧拉准则

#### 2.2 模型实验

模型律的选择及模型设计

#### 2.3 量纲分析

基本量纲、导出量纲、无量纲量

量纲分析法： $\Pi$  定理 (Theorum)、瑞利法 (Rayleigh)

#### 2.4 基本方程的无量纲化

## 第 2 章 相似原理和量纲分析

### 2.1 相似原理

#### 2.1.1 流动相似

实物原型 (**prototype**) 的流动规律通常借助于模型由实验解决。

模型 (**model**) 指与原型有同样的流动规律、各运动参数存在固定比例关系的缩小物。

模型与原型具有同样流动规律的关键是流动相似。

相似原理则是研究相似流动的理论基础，即模型实验的理论基础。

流动相似除要求模型与原型的几何量（长度、面积等）相似以外，还要求相关的运动量（速度等）相似和作用力相似。

# (1) 几何相似 (geometric similarity)

几何相似：模型与原型流场的几何形状相似，即相应线段的长度成比例、夹角相等，即

$$\frac{l_{p1}}{l_{m1}} = \frac{l_{p2}}{l_{m2}} = \dots = \frac{l_p}{l_m} = l_r = \lambda^{-1} = \text{constant} \quad \theta_p = \theta_m$$

式中  $l_r$  称为长度比尺 (length scale ratio)， $\lambda$  则称为模型比尺。

面积比尺

$$A_r = \frac{A_p}{A_m} = \frac{l_p^2}{l_m^2} = l_r^2$$

体积比尺

$$V_r = \frac{V_p}{V_m} = \frac{l_p^3}{l_m^3} = l_r^3$$

只要模型与原型各相应长度保持  $l_r$  不变，两流动几何相似。

## (2) 运动相似 (kinematic similarity)

运动相似：模型与原型流场中相应点速度方向相同，大小成比例，即

$$u_r = \frac{u_p}{u_m} = \text{constan } t$$

式中  $u_r$  称为速度比尺 (velocity scale ratio)。由于各相应点速度成比例，相应断面的平均速度必然成比例，即

$$u_r = \frac{u_p}{u_m} = \frac{v_p}{v_m} = v_r$$

$$v_r = \frac{v_p}{v_m} = \frac{l_p / t_p}{l_m / t_m} = \frac{l_p / l_m}{t_p / t_m} = \frac{l_r}{t_r}$$

式中  $t_r$  称为时间比尺 (time scale ratio)。

速度相似也就意味着加速度相似，即

$$a_r = \frac{a_p}{a_m} = \frac{v_p / t_p}{v_m / t_m} = \frac{v_p / v_m}{t_p / t_m} = \frac{v_r}{t_r} = \frac{l_r}{t_r^2}$$

### (3) 动力相似 (dynamic similarity)

动力相似—模型与原型流场中相应点处质点受同名力作用，力的方向相同，大小成比例。

根据达朗伯原理，惯性力与其他诸力相平衡，形式上构成力多边形。因此，动力相似可以表现为模型与原型的力多边形相似。影响流体流动的主要作用力有黏滞力、重力、压力以及惯性力等，并分别表示为  $F_V$ 、 $F_G$ 、 $F_P$  和  $F_I$ ，于是

$$\frac{F_{Vp}}{F_{Vm}} = \frac{F_{Gp}}{F_{Gm}} = \frac{F_{Pp}}{F_{Pm}} = \frac{F_{Ip}}{F_{Im}} = \text{constan } t$$

或

$$F_{Vr} = F_{Gr} = F_{Pr} = F_{Ir}$$

## 2.1.2 相似准则 (*similarity criteria*)

几何相似是流动相似的基础，而动力相似则是流动相似的保证。模型与原型动力相似的条件为两流动相似准数相等，这样一个条件称为相似准则 (**similarity criterion**)。

由于不同流动条件下有不同力的作用，很难使模型和原型的各种力都如动力相似所要求的保持相同的比例，因此我们常常选取对研究的问题来说重要的一对力或一些力，使它们在原型和模型之间的比例一定。这就带来了不同力的相似准数，以及不同的相似准则。

## (1) 雷诺准则

考虑原型与模型之间黏性力与惯性力的关系

$$\frac{F_{Ip}}{F_{Vp}} = \frac{F_{Im}}{F_{Vm}} = Re \quad \text{或} \quad \frac{F_{Vp}}{F_{Vm}} = \frac{F_{Ip}}{F_{Im}} \quad \text{用两个力的特征量表示}$$

$$\frac{F_I}{F_V} = \frac{Ma}{\mu A dV/dy} = \frac{\rho l^3 / t^2}{\mu l^2 u / l} = \frac{\rho l^2 u^2}{\mu l u} = \frac{\rho l u}{\mu} = \frac{l u}{\nu} = Re$$

无量纲数  $\frac{\rho u l}{\mu} = \frac{u l}{\nu} = Re$  称为雷诺数 (Reynolds Number)。

于是原型与模型黏滞力与惯性力之比相等可表示为

$$(Re)_p = (Re)_m$$

这表明，若原型与模型的雷诺数相等，两流动的黏滞力相似。

## (2) 弗汝德准则

考虑原型与模型之间重力与惯性力的关系

$$\frac{F_{Gp}}{F_{Gm}} = \frac{F_{Ip}}{F_{Im}} \quad \text{或} \quad \frac{F_{Ip}}{F_{Gp}} = \frac{F_{Im}}{F_{Gm}} \quad \text{用两个力的特征量表示}$$

$$\frac{F_I}{F_G} = \frac{ma}{mg} = \frac{\rho l^3 / t^2}{\rho l^3 g} = \frac{\rho l^2 u^2}{\rho g l^3} = \frac{u^2}{gl} = Fr$$

无量纲数  $Fr = \frac{u^2}{gl}$  称为弗汝德数 (Froude Number)。

于是原型与模型重力与惯性力之比可表示为

$$(Fr)_p = (Fr)_m$$

这表明，若原型与模型的弗汝德数相等，两流动的重力相似。



### (3) 欧拉准则

考虑原型与模型之间压力与惯性力的关系

$$\frac{F_{Pp}}{F_{Pm}} = \frac{F_{Ip}}{F_{Im}}$$

或

$$\frac{F_{Pp}}{F_{Ip}} = \frac{F_{Pm}}{F_{Im}}$$

用两个力的特征量表示

$$\frac{F_P}{F_I} = \frac{pl^2}{\rho l^2 u^2} = \frac{p}{\rho u^2}$$

无量纲数  $Eu = \frac{p}{\rho u^2} = \frac{\Delta p}{\rho u^2}$  称为欧拉数 (Euler Number)。

于是原型与模型压力与惯性力之比可表示为

$$(Eu)_p = (Eu)_m$$

这表明，原型与模型的欧拉数相等，两流动的压力相似。

两个相似流动相应点上的封闭力多边形是相似形。虽然影响液体运动还有诸如弹性力、表面张力等，但通常情况下决定流动的作用力只有黏滞力、重力和压力，即该封闭力多边形由这 3 个力和惯性力组成。那么，只要其中两个同名作用力和惯性力成比例，另一个对应的同名力将自动成比例。

由于压力通常是待求量，这样只要黏滞力、重力相似，压力将自行相似。

换言之，若雷诺准则、弗汝德准则成立，欧拉准则自行成立。所以又将雷诺准则、弗汝德准则称为独立准则，欧拉准则称为导出准则。

液体的运动是由边界条件和作用力决定的，当两个流动一旦实现了几何相似和动力相似，就必然以相同的规律运动。因此，几何相似与独立准则成立是实现流动相似的充分与必要条件。

## 2.2 模型实验

### 2.2.1 模型律的选择

为使模型与原型流动相似，除几何相似外，还要动力相似，即同时满足各独立准则。事实上，很难达到独立准则同时满足。一般情况下，只能按照近似相似进行模型实验，即满足主要作用力相似即可。

通常，不可压缩液体流动的独立准则为雷诺准则和弗汝准则。因此，主要作用力则是黏滞力或重力。

若主要作用力是黏滞力，模型按雷诺模型律设计，即模型与原型之间只满足雷诺准则。例如有压管流。

若主要作用力是重力，模型按弗汝德模型律设计，即模型与原型之间只满足弗汝德准则。例如明渠流。

## 2.2.2 模型设计

1. 根据实验场地、模型制作条件和量测条件等确定长度比尺  $l_r$  或模型比尺  $\lambda$ ，由选定的比尺确定模型区的几何边界；

2. 根据流动受力情况分析，选择模型律；

3. 运用准则，确定模型的速度比尺及模型流量。

按雷诺模型律设计，模型与原型间只需满足雷诺准则

$$\frac{v_p l_p}{V_p} = \frac{v_m l_m}{V_m}$$

若模型与原型在相同温度下使用相同介质，则  $v_p = v_m$ ，  
于是

$$v_p l_p = v_m l_m$$

或

$$v_r = l_r^{-1} = \lambda$$

按弗汝德模型律设计，模型与原型间满足弗劳德准

$$\frac{v_p^2}{g_p l_p} = \frac{v_m^2}{g_m l_m}$$

若模型与原型同在重力场，则  $g_p = g_m$ ，于是

$$\frac{v_p^2}{l_p} = \frac{v_m^2}{l_m} \quad \text{或} \quad v_r = \sqrt{l_r}$$

流量比尺为

$$Q_r = \frac{Q_p}{Q_m} = \frac{v_p A_p}{v_m A_m} = v_r l_r^2$$

若按雷诺模型律设计，则

$$Q_r = l_r \quad \text{或} \quad Q_m = Q_p l_r^1$$

若按弗汝德模型律设计，则

$$Q_r = l_r^{2.5} \quad \text{或} \quad Q_m = Q_p l_r^{2.5}$$

**【例 1】** 桥孔过流模型实验。已知桥墩长  $l_p = 24\text{m}$ ，桥墩宽  $b_p = 4.3\text{m}$ ，水深  $h_p = 8.2\text{m}$ ，平均流速  $v_p = 2.3\text{m/s}$ ，两桥墩中心距  $B_p = 90\text{m}$ 。若长度比尺  $l_r = 50$ ，要求设计模型。

**【解】** 1. 由给定比尺  $l_r = 50$ ，算得模型尺寸

桥墩长

$$l_m = \frac{l_p}{l_r} = \frac{24\text{m}}{50} = 0.48 \text{ m}$$

桥墩宽

$$b_m = \frac{b_p}{l_r} = \frac{4.3\text{m}}{50} = 0.086 \text{ m}$$

墩台距

$$B_m = \frac{B_p}{l_r} = \frac{90\text{m}}{50} = 1.8 \text{ m}$$

水深

$$h_m = \frac{h_p}{\lambda_r} = \frac{8.2\text{m}}{50} = 0.164 \text{ m}$$

## 2.无压流，按弗劳德模型律设计

### 模型流速

$$v_m = \frac{v_p}{\sqrt{l_r}} = \frac{2.3 \text{ m/s}}{\sqrt{50}} = 0.325 \text{ m/s}$$

### 原型流量

$$Q_p = v_p (B_p - b_p) h_p = 2.3 \text{ m/s} \times (90 - 4.3) \text{ m} \times 8.2 \text{ m} = 1616 \text{ m}^3 / \text{s}$$

### 模型流量

$$Q_m = \frac{Q_p}{l_r^{2.5}} = \frac{1616 \text{ m}^3 / \text{s}}{50^{2.5}} = 0.0914 \text{ m}^3 / \text{s}$$

## 2.3 量纲分析

### 2.3.1 量纲 (*dimension*)

量纲—物理量的单位类别，又称因次。

例如：衡量长短、远近均使用长度单位，这类物理量则具有长度量纲。通常用  $L$  表示长度量纲， $M$  表示质量量纲， $T$  表示时间量纲，用  $\dim q$  表示某物理量  $q$  的量纲。

无量纲量—不具有量纲的量，又称为数，如角度等。

基本量纲 (**primary dimensions**)—无任何联系的、相互独立的量纲。力学中，选取下列量纲为基本量纲

长度量纲  $L$   
质量量纲  $M$   
时间量纲  $T$   
温度  $\theta$  。



导出量纲 — 由基本量纲以一定形式组成的量纲，如：

面积量纲

$$\dim A = L^2$$

密度量纲

$$\dim \rho = ML^{-3}$$

速度量纲

$$\dim v = LT^{-1}$$

加速度量纲

$$\dim a = LT^{-2}$$

力量纲

$$\dim F = MLT^{-2}$$

应力量纲

$$\dim p = ML^{-1}T^{-2}$$

动力黏度量纲

$$\dim \mu = ML^{-1}T^{-1}$$

运动黏度量纲

$$\dim \nu = L^2T^{-1}$$

综合以上各量纲式，某一物理量  $q$  的量纲  $\dim q$  可用三个基本量纲的指数乘积式来表示，即

$$\dim q = M^\alpha L^\beta T^\gamma$$

## 无量纲量(dimensionless parameters)

当量纲式中各量纲指数均为零，即  $\alpha = \beta = \gamma = 0$  时，物理量  $q$  的量纲  $\dim q = 1$ ，为无量纲量。例如有压管流中断面平均流速  $v$ 、管道直径  $D$  和流体运动黏度  $\nu$  的组合为

$$Re = \frac{vD}{\nu}$$

其量纲为

$$\dim Re = \dim \left( \frac{vD}{\nu} \right) = \frac{(LT^{-1})L}{L^2T^{-1}} = 1$$

$Re$  是由 3 个有量纲量组合得到的无量纲量，即雷诺数。

### 2.3.2 量纲和谐原理

凡正确反映客观规律的物理方程，其各项的量纲一定是一致的。如伯努利方程中的各项均具有长度量纲。

### 2.3.3 量纲分析法

#### (1) 瑞利法 (Rayleigh)

若某一物理过程同几个物理量有关，即

$$f(q_1, q_2, \dots, q_n) = 0$$

其中任一个物理量  $q_i$  都可以用其他物理量的指数乘积来表示，即

$$q_i = K q_1^a q_2^b \dots q_{n-1}^p$$

其量纲式为

$$\dim q_i = \dim(q_1^a q_2^b \dots q_{n-1}^p)$$

将量纲式中各物理量的量纲都用基本量纲的指数积形式表示，并根据量纲和谐原理，确定各指数  $a$ 、 $b$ 、 $\dots$ 、 $p$  等。

以下通过例题进一步说明瑞利法的应用。

**【例 2】** 求水泵输出功率的表达式。

**【解】** 水泵输出功率指单位时间水泵输出的能量。

(1) 找出与水泵输出功率  $N$  有关的物理量，包括单位体积水的重量  $\gamma = \rho g$ 、流量  $Q$ 、扬程  $H$ ，于是有

$$f(N, \gamma, Q, H) = 0$$

(2) 指数积关系式  $N = K \gamma^a Q^b H^c$

(3) 量纲式

$$\dim N = \dim(\gamma^a Q^b H^c)$$

(4) 用基本量纲表示各物理量量纲

$$ML^2 T^{-3} = (ML^{-2} T^{-2})^a (L^3 T^{-1})^b (L)^c$$

(5) 根据量纲和谐原理求量纲指数

$$M: \quad 1 = a$$

$$L: \quad 2 = -2a + 3b + c$$

$$T: \quad -3 = -2a - b$$

解方程得， $a = 1$ ， $b = 1$ ， $c = 1$ 。

## (6) 整理方程得

$$N = K \gamma QH$$

$K$  为由实验确定的常数。

问题：由于基本量纲只有**3**个，故只能建立**3**个方程求解量纲指数。因此，用瑞利法求力学方程，相关的物理量不能超过**4**个，否则将会出现待定系数。

## (2) $\Pi$ 定理

$\Pi$  定理则是更为普遍的量纲分析基本理论，又称布金汉 (**Buckingham**) 定理。

若某一物理过程包含  $n$  个物理量， $f(q_1 q_2 q_3 \dots q_n) = 0$  其中有  $m$  个基本量 (**scaling variables**)，则该物理过程可由这  $n$  个物理量所构成的  $(n-m)$  个无量纲量所表达的关系式来描述，即

$$F(\Pi_1, \Pi_2 \dots \Pi_{n-m}) = 0$$

因无量纲量用  $\Pi$  表示，故得名  $\Pi$  定理。

**【例3】** 求真实流体有压管流压强损失（水头损失）表达式。

**【解】**

1. 根据经验与实验资料找出相关物理量。本题中有压强损失  $\Delta p$ 、流体密度  $\rho$ 、流体动力黏度  $\mu$ 、管道长度  $l$ 、管道直径  $D$ 、管道壁面粗糙度  $e$  与流速  $v$ ，相关量数  $n=7$ 。

$$f(\Delta p, \rho, \mu, l, d, e, v) = 0$$

2. 选取基本量。不可压缩流体的运动一般取  $m=3$ 。本题中取  $v, D, \rho$  为基本量（分别含时间、长度和质量）。

3. 组成  $\Pi$  数。  $n-m=4$ ，即4个  $\Pi$  数。

$$\Pi_1 = \frac{\Delta p}{v^{a_1} D^{b_1} \rho^{c_1}}$$

$$\Pi_2 = \frac{\mu}{v^{a_2} D^{b_2} \rho^{c_2}}$$

$$\Pi_3 = \frac{l}{v^{a_3} D^{b_3} \rho^{c_3}}$$

$$\Pi_4 = \frac{e}{v^{a_4} D^{b_4} \rho^{c_4}}$$

#### 4. 计算各 $\Pi$ 数的量纲指数。

$\Pi_1$

$$\dim \Delta p = \dim(v^{a_1} D^{b_1} \rho^{c_1})$$

$$ML^1 T^{-2} = (LT^{-1})^{a_1} (L)^{b_1} (ML^3)^{c_1}$$

$$M: \quad 1 = c_1$$

解得  $a_1 = 2$

$$L: \quad -1 = a_1 + b_1 - 3c_1$$

$$b_1 = 0$$

$$T: \quad -2 = -a_1$$

$$c_1 = 1$$

$$\Pi_1 = \frac{\Delta p}{v^2 \rho}$$

$\Pi_2$

$$\dim \mu = \dim(v^{a_2} D^{b_2} \rho^{c_2})$$

$$ML^1 T^{-1} = (LT^{-1})^{a_2} (L)^{b_2} (ML^3)^{c_2}$$

$$M: \quad 1 = c_2$$

解得  $a_2 = 1$

$$L: \quad -1 = a_2 + b_2 - 3c_2$$

$$b_2 = 1$$

$$T: \quad -1 = -a_2$$

$$c_2 = 1$$

$$\Pi_2 = \frac{\mu}{v D \rho}$$

$\Pi_3$

$$\dim l = \dim(v^{a_3} D^{b_3} \rho^{c_3})$$

$$L = (LT^{-1})^{a_3} (L)^{b_3} (ML^3)^{c_3}$$

解得

$$a_3 = 0 \quad b_3 = 1 \quad c_3 = 0$$

$$\Pi_3 = \frac{l}{D}$$

$\Pi_4$

$$\dim e = \dim(v^{a_4} D^{b_4} \rho^{c_4})$$

$$L = (LT^{-1})^{a_4} (L)^{b_4} (ML^3)^{c_4}$$

解得

$$a_4 = 0 \quad b_4 = 1 \quad c_4 = 0$$

$$\Pi_4 = \frac{e}{D}$$

## 5.整理方程

$$F_1 = \left( \frac{\Delta p}{v^2 \rho}, \frac{\mu}{vD\rho}, \frac{l}{D}, \frac{e}{D} \right) = 0$$



或者

$$F_2 = F_2\left(\frac{\Delta p}{\rho v^2}, \frac{vD\rho}{\mu}, \frac{l}{D}, \frac{e}{D}\right) = F_2\left(\frac{\Delta p}{\rho v^2}, Re, \frac{l}{D}, \frac{e}{D}\right) = 0$$

求解

$$\frac{\Delta p}{\rho v^2} = F_3\left(Re, \frac{l}{D}, \frac{e}{D}\right)$$

由实验知  $\Delta p$  与管长  $l$  成正比，故

$$\frac{\Delta p}{\rho v^2} = F_4\left(Re, \frac{e}{D}\right) \frac{l}{D}$$

$$h_f = \frac{\Delta p}{\rho g} = F_5\left(Re, \frac{e}{D}\right) \frac{l}{D} \frac{v^2}{2g} = \lambda \frac{l}{D} \frac{v^2}{2g}$$

上式为有压管流管道压强损失（水头损失）计算公式，又称达西公式（Darcy）， $\lambda$  为沿程阻力系数。

## 2.4 基本方程的无量纲化

$$\rho \frac{d\vec{v}}{dt} = \rho \vec{g} - \nabla p + \mu \nabla^2 \vec{v}$$

$$p' = p + \rho g z$$

$$\rho \frac{d\vec{v}}{dt} = \nabla p' + \mu \nabla^2 \vec{v}$$

选取无量纲化特征速度及长度：U, L

$$\rho \frac{U}{L|U} \frac{d\vec{v}^*}{dt^*} = -\frac{\rho U^2}{L} \nabla p^* + \frac{\mu U}{L^2} \nabla^2 \vec{v}^*$$

- 减少变量数
- 找到重要的无量纲数

$$\frac{d\vec{v}^*}{dt^*} = -\nabla p^* + \frac{1}{\text{Re}} \nabla^2 \vec{v}^*$$