

第三章 实验流体力学

章节引言 前两章讲授**理论流体力学**（基础概念+基本方程），本章介绍**实验流体力学**，包括基本概念（设计实验的基本要求）与基本方法（处理数据时简化方程）。实验有**普通实验**与**数值实验**两类。

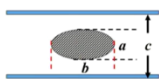
3.1 流体力学的模型试验和相似概念

实验定义 **流体力学实验**通常是在实验室条件下对**实际流动和原型流动**进行**模拟**，即把原型流动模拟成实验室的模型流动。要求**原型和模型中的物理过程本质一致**，才能使模型流动代表原型流动。

相似定义 满足原型和模型中物理过程的**本质完全一致**所进行的**模拟**，称之为相似。

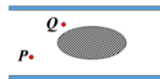
分类 ① 几何相似 ② 运动相似 ③ 动力相似

几何相似 要求模型流场与原型流场的**边界几何形状相似**。包括各对应部分**夹角相等**，**尺寸大小成常数比例**。

例如， $\frac{a_2}{a_1} = \frac{b_2}{b_1} = \frac{c_2}{c_1} = \frac{\text{模型}}{\text{原型}} = c_l$  面积、体积讨论

在几何相似的**基础上**，枚举模型和原型流场之间的**对应点**才有意义。

运动相似 也称**流场相似**，要求模型流场和原型流场在任意选取的**对应点**上，流速分量满足有：

$\frac{u(P_2)}{u(P_1)} = \frac{v(P_2)}{v(P_1)} = \frac{w(P_2)}{w(P_1)} = \frac{u(Q_2)}{u(Q_1)} = \frac{v(Q_2)}{v(Q_1)} = \frac{w(Q_2)}{w(Q_1)} = c_v$  时间、加速度项讨论

流场相似也就是在两流场**对应点的速度方向相同**，**速度大小成常数比例**

动力相似 要求两流场相应点上各**动力学变量**成同一常数比例。

其不像上两个相似有清晰的关系表达式，需要使用**相似判据**。

首先要求所有时空对应点上所受**同名力**方向相同，大小成一常数比（力：惯性力、重力、粘性力、压力等）；力学变量成一常数比，还包括密度、粘性系数、重力加速度等。

最重要：这些动力学变量的所满足的物理方程形式必须相似。

模拟的基本要求 只有在满足上述三个相似后，模型流动才能真实模拟出原型流动，模拟才具有实际价值和意义。**相似现象必须以几何相似为前提的**，对应点上**同类量**保持各自固定的比例关系，相似现象的物理方程在形式上必为同一形式。

两个现象的单值条件相似，而且所有同名相似判据的数值相同，则这两个现象相似。

3.2 动力相似判据

问题 满足什么关系时满足动力相似

方法 ① **方程分析法**：运动方程→反映动力过程，反应各物理量之间的一种**相互制约关系**。从方程出发，抓住原型流动和模型流动的**物理本质一致**。（数学上，反应原型流动和模型流动的**方程同时成立**），从而得到**必须满足的关系式**，即相似判据。

② **π定理方法**：是以量纲分析为基础的一种方法。

前提条件 假定原型和模型**已满足几何相似与运动相似**，并考虑**不可压缩粘性流体**。（ $\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} - \frac{1}{\rho} \nabla p + \nu \nabla^2 \vec{v}$ ）

3.2.1 相似常数

相似常数 定义**相似常数**= $\frac{\text{模型物理量}}{\text{原型物理量}}$ 下式要求所有**对应点**均成立（场的观点）

长度相似常数： $\frac{x_2}{x_1} = \frac{y_2}{y_1} = \frac{z_2}{z_1} = \frac{l_2}{l_1} = c_l$ **速度相似常数**： $\frac{u_2}{u_1} = \frac{v_2}{v_1} = \frac{w_2}{w_1} = \frac{V_2}{V_1} = c_v$

如果模型流体和原型流体是同一种流体（保证流体本身的性质不变），且质量力仅为重力，通常有：

$$\frac{\rho_2}{\rho_1} = c_\rho = 1, \quad \frac{\mu_2}{\mu_1} = c_\mu = 1, \quad \frac{g_2}{g_1} = c_g = 1 \quad \text{需要说明，这是特例，一般不为1（不同流体，也可以相似）}$$

时间相似 模型流动中的时间变化过程并不要求与原型流动以相同的时间变化率进行（过程加速或延缓），但要求两流场的所有对应点上均按同一常数数值的时间变化加速和延缓，即要求满足 $\frac{t_2}{t_1} = c_t$

注意： $t = \frac{l}{v}$ ，通常 c_t 不是独立的，取决于 c_l 和 c_v $c_t = \frac{c_l}{c_v}$

压强相似 流体运动时的流场与压力场的关系是很密切的，且通常可以用 $\frac{\rho V^2}{2}$ 来度量流体压力（源于流速测压原理）。考虑到运动相似及流体密度相似，不难得到： $\frac{p_2}{p_1} = c_p$

注意：上式说明通常 c_p 不是独立的，取决于 c_ρ 和 c_v $c_p = c_\rho c_v^2$

3.2.2 相似判据

流体相似 几何相似+物理相似

除几何相似之外，两流场中所有物理量，诸如流速、时间、温度和压力等彼此间均各自成常数比例

判据推导 对于原型流动，考虑运动方程在 x 方向的分量方程 $\left(\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} - \frac{1}{\rho} \nabla p + \nu \nabla^2 \vec{v} \quad \nu = \frac{\mu}{\rho}\right)$

$$\rho_1 \frac{\partial w_1}{\partial t_1} + \rho_1 \left(u_1 \frac{\partial w_1}{\partial x_1} + v_1 \frac{\partial w_1}{\partial y_1} + w_1 \frac{\partial w_1}{\partial z_1} \right) = -\rho_1 g_1 - \frac{\partial p_1}{\partial x_1} + \mu_1 \left(\frac{\partial^2 w_1}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 w_1}{\partial y_1^2} + \frac{\partial^2 w_1}{\partial z_1^2} \right) \quad \text{实际流场动力性质}$$

对于模型流场，同样遵循牛顿运动定律，同样有：

$$\rho_2 \frac{\partial w_2}{\partial t_2} + \rho_2 \left(u_2 \frac{\partial w_2}{\partial x_2} + v_2 \frac{\partial w_2}{\partial y_2} + w_2 \frac{\partial w_2}{\partial z_2} \right) = -\rho_2 g_2 - \frac{\partial p_2}{\partial x_2} + \mu_2 \left(\frac{\partial^2 w_2}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 w_2}{\partial y_2^2} + \frac{\partial^2 w_2}{\partial z_2^2} \right) \quad \text{实验流场的动力性质}$$

将以上相似系数 ($c_\rho = \frac{\rho_2}{\rho_1}$, $t_2 = c_t t_1$ 等) 全部代入模型方程，则变为：

$$\frac{c_\rho c_v}{c_t} \rho_1 \frac{\partial w_1}{\partial t_1} + \frac{c_\rho c_v^2}{c_l} \rho_1 \left(u_1 \frac{\partial w_1}{\partial x_1} + v_1 \frac{\partial w_1}{\partial y_1} + w_1 \frac{\partial w_1}{\partial z_1} \right) = -c_\rho c_g \rho_1 g_1 - \frac{c_p}{c_l} \frac{\partial p_1}{\partial x_1} + \frac{c_\mu c_v}{c_l^2} \mu_1 \left(\frac{\partial^2 w_1}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 w_1}{\partial y_1^2} + \frac{\partial^2 w_1}{\partial z_1^2} \right)$$

相似判据 考虑到实际流场所遵循的运动方程，只有满足下式时，以上方程才能成立

$$\frac{c_\rho c_v}{c_t} = \frac{c_\rho c_v^2}{c_l} = c_\rho c_g = \frac{c_p}{c_l} = \frac{c_\mu c_v}{c_l^2}$$

模型流场中其运动方程的各项（各动力学变量）跟原型流场相比较必须成相同的常数比例，它是动力相似的充分必要条件。要满足动力相似，以上等式必须成立。

进步变换 对上式稍作变换，各项同除以 $\frac{c_\rho c_v^2}{c_l}$ ，最后可得：

$$\frac{c_l}{c_v c_t} = \frac{c_l c_g}{c_v^2} = \frac{c_p}{c_\rho c_v^2} = \frac{c_\mu}{c_v c_l c_\rho} = 1 \quad \text{这是两流场相似时，各相似常数必须满足的关系式。}$$

$$\text{进一步可以得到：} \quad \frac{l_1}{u_1 t_1} = \frac{l_2}{u_2 t_2} \quad \frac{u_1^2}{g_1 l_1} = \frac{u_2^2}{g_2 l_2} \quad \frac{p_1}{\rho_1 u_1^2} = \frac{p_2}{\rho_2 u_2^2} \quad \frac{u_1 l_1 \rho_1}{\mu_1} = \frac{u_2 l_2 \rho_2}{\mu_2}$$

无量纲数 上面得到的是没有量纲（单位）的数，称为无量纲数。

斯特劳哈尔数： $St \equiv \frac{l}{tu}$ **雷诺数：** $Re \equiv \frac{lu}{\nu} = \frac{lu\rho}{\mu}$

欧拉数： $Eu = \frac{\Delta p}{\rho u^2}$ **弗雷诺德数：** $Fr = \frac{u^2}{gl}$

对于所考虑的问题，只要以上四个无量纲数在两种流场中是相同的，那么原型和模型流场相似，则两方程应反映同一事实。可见，利用无量纲数作为动力相似判据，比方程分析法要简单的多。另外，对特定的流动，作为动力相似判据的无量纲数可能会更少。

例题： 1. 假定满足几何、运动相似，试求质量力仅为重力的理想流体运动的相似判据。（无粘性力）

$$\frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F} - \frac{1}{\rho} \nabla p = \vec{g} - \frac{1}{\rho} \nabla p \quad \rho \frac{\partial w}{\partial t} + \rho \left(u \frac{\partial w}{\partial x} + v \frac{\partial w}{\partial y} + w \frac{\partial w}{\partial z} \right) = -\rho g - \frac{\partial p}{\partial x} \quad St \equiv \frac{l}{tu} \quad Fr \equiv \frac{u^2}{gl} \quad Eu = \frac{\Delta p}{\rho u^2}$$