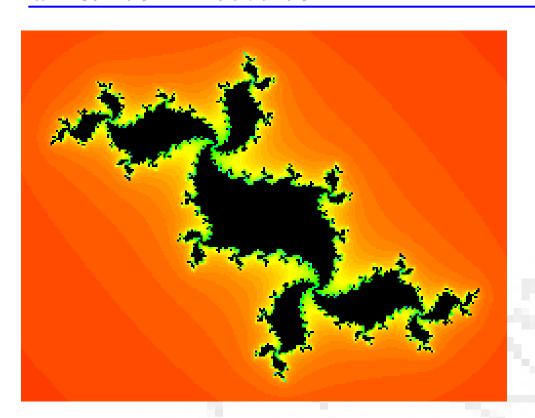
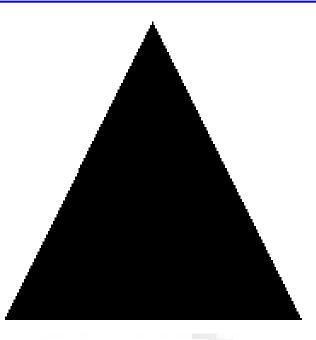
特征尺度问题:

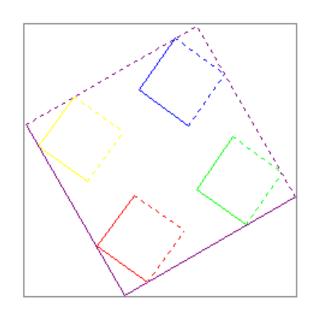
- 物理学家关注自然现象中的特征尺度,然后寻找数学描述方法! 关注有序无序!
- 自然界的构造动力模式:规则和完全随机之间的!
- 规则构成导致所谓周期排列或者准周期排列,例如晶体、社会组织、军队方阵等等,都有特征尺度。从形成动力学看,是近平衡生长或者组织形成的。
- 自然界随机过程和现象更加广泛:没有特征尺度!

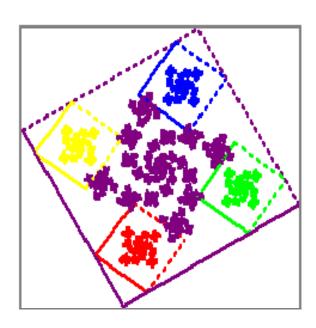




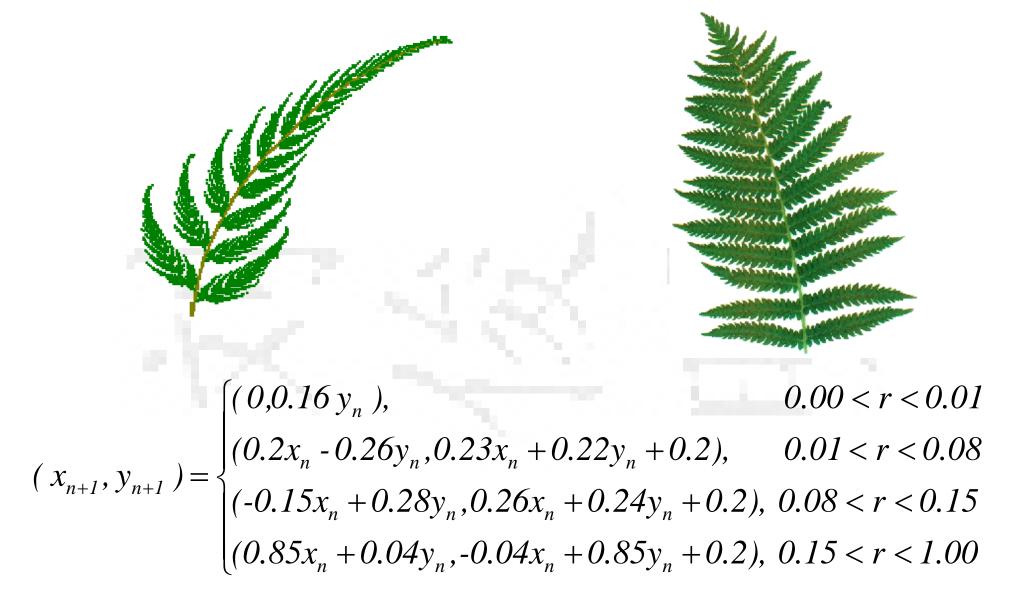














分形维:

• 这类没有特征尺度的物体成为分形体。既然没有特征尺度,如何 去描述它的几何特征?以Koch曲线为例:



$$L = \delta^0 = 1$$



• 用 δ =1/3 尺度测量,小于 δ 的弯曲部分被遗弃, $L(\delta$ =1/3)=4/3; 依此类推:

$$L\left(\delta = \left(\frac{1}{3}\right)^n\right) = \left(\frac{4}{3}\right)^n = N \cdot \delta$$

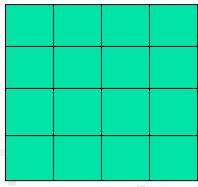
• 根据维度定义,应该有: $L=\delta^{\mu}=N\delta$,这里 μ 是余数维。因此, $(4/3)^n=(1/3)^n\mu=N\delta$,所以有: $\mu=1-\ln 4/\ln 3=-0.2618$,定义 $\mu=1-D_H$,有 $D_H=\ln 4/\ln 3=1.2618$,称为Hausdorff分形维。

$$N = \delta^{-D_H}$$

$$D_H = \ln N / (\ln \delta^{-1})$$



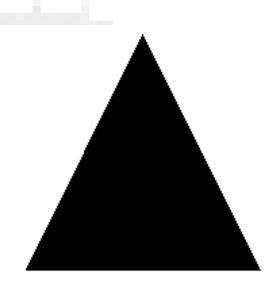
• 对一个正方体: $N\sim\delta^2$,所以 D_H =2.0。对于一个立方体: $N\sim\delta^3$,所以 D_H =3.0。



• 如图所示的Sierpinski三角形,映射到第n步, $\delta=(1/2)^n=2^{-n}$,而相应的面积单元数目 $N=3^n$ 。所以,维度 D_H 为:

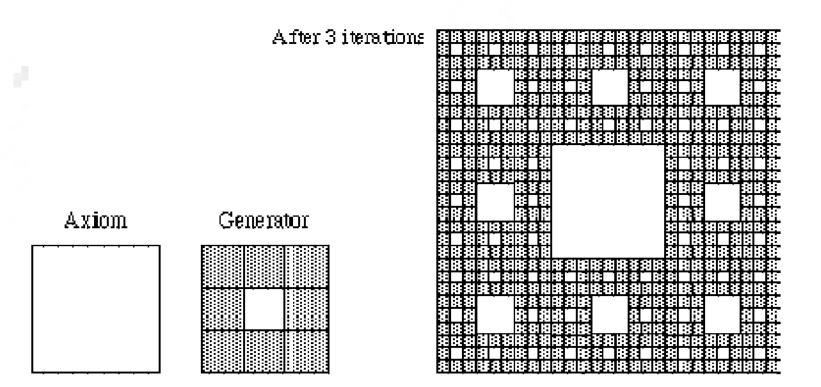
$$N \sim \delta^{-D_H} \Rightarrow 3^n \sim 2^{n \cdot D_H} \Rightarrow n \ln 3 = n D_H \ln 2$$

 $D_H = \ln 3 / \ln 2$

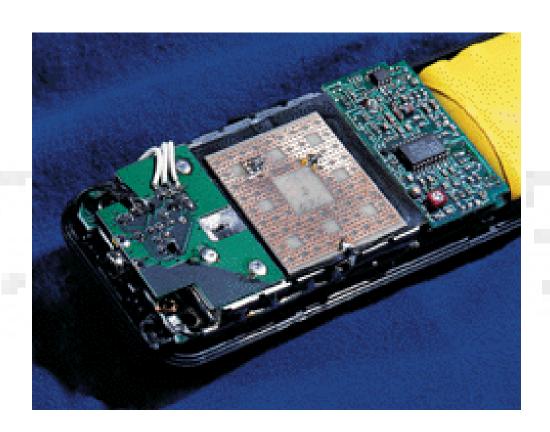




• Sierpinski地毯,映射到第n步, δ =(1/3)ⁿ=3⁻ⁿ,而相应的面积单元数目N=8ⁿ。所以,这个图形的维度为 D_H =log8/log3=1.8928。

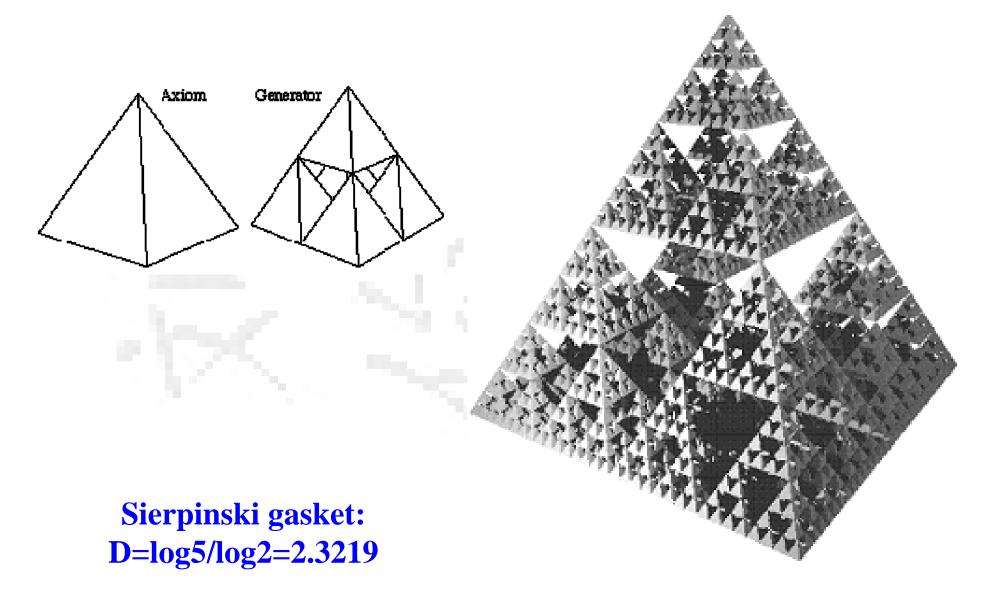




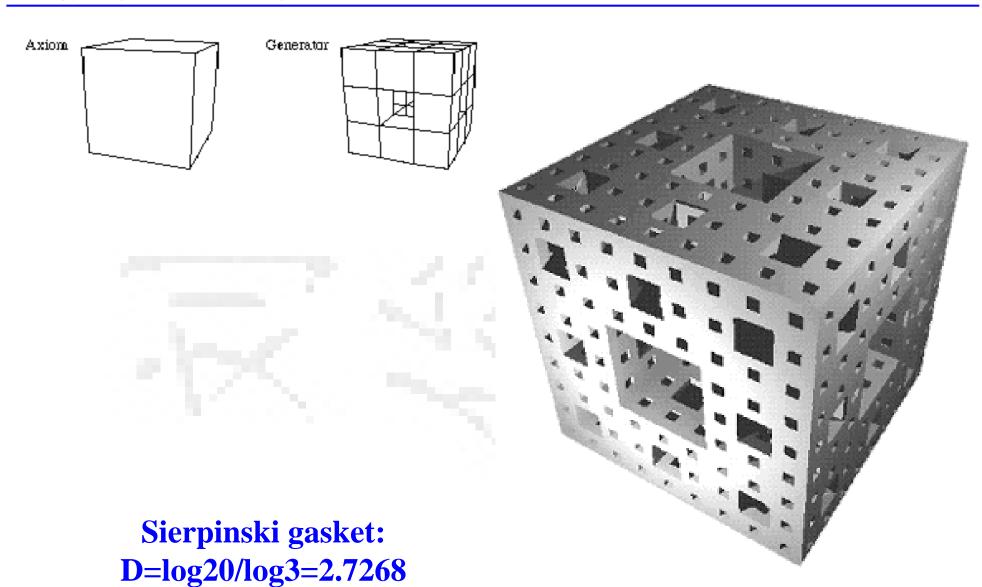


天线发射



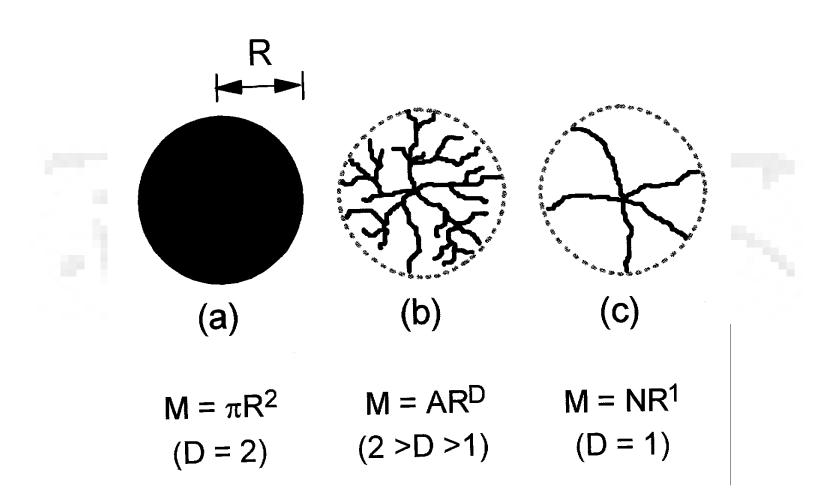








• 质心定义方法:





• 对于分形体而言,物体在整个 d 维空间的占有概率为 $P(\delta)$,这里 d- D_H 为余数维。

$$P(\delta) = \delta^{d-D_H}$$

- 经典力学问题:万有引力 f(r) 与物体间距 r 的关系: $f(r) \sim r^{-2}$,也没有特征尺度,但是维度为整数,是特例。
- 整理起来,有如下描述分形体的语言:



分基 结 特 征 自相似性:局部放大或者缩小与整体相似。

空间幂指数律:整体量与线度呈幂指数关系。

标度不变性:不同标度下的相互一致性,即自相似。

没有特征尺度:结构没有特征尺度可以描述。

标度不变性的数学意义:

满足 $y(\lambda x) = \lambda^a y(x)$ 是齐次函数

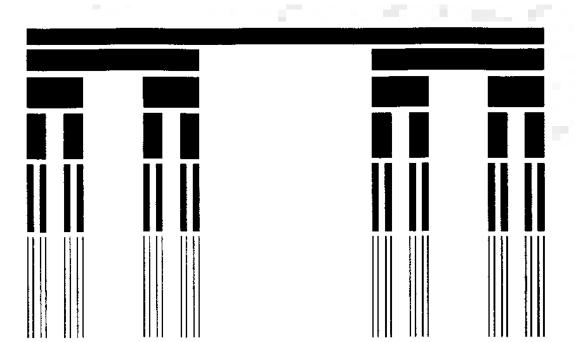
设 $x \rightarrow x' = \lambda x$ 时, $y' = Ax'^a = A\lambda^a x^a = \lambda^a Ax^a = \lambda^a y$

所以y~y



动力系统映射:

- 一个分形体的形成演化过程在物理上应该是某种动力系统的演化
 - 。阐明这种演化是非线性物理的主干。在本章会一直关注这个问
 - 题。以Cantor集合的动力系统映射为例。



$$D = \frac{\lg N}{\lg\left(\frac{1}{r}\right)} = \frac{\lg 2}{\lg\left(\frac{1}{1/3}\right)} = 0.6301$$

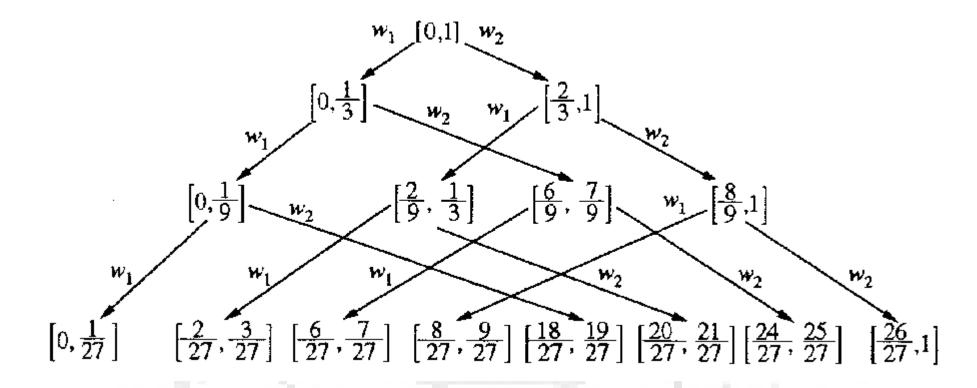


 一般总可以将一个分形集合与一个动力系统映射联系起来。以 Cantor集合为例:

$$\begin{cases} x_n \in [0,1] \\ x_{n+1} = \frac{1}{3} x_n = w_1(x_n) \\ x_{n+1} = \frac{1}{3} x_n + \frac{2}{3} = w_2(x_n) \end{cases}$$

• 映射 w_1 将[0,1]变成[0,1/3], w_2 将[0,1]变成[2/3,1]; w_1 又将[0,1/3]和[2/3,1]分别变成[0,1/9]和[2/9,1], w_2 将[0,1/3]和[2/3,1]分别变成[2/3,5/9]和[8/9,1];构成如下的迭代过程:

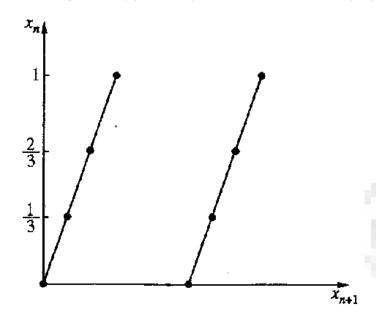




- 这种映射过程反映了系统演化的奇异突变性,在空间形成按照分形自相似规律排列的奇异点。
- 一个分形集合可以与一个动力系统映射演化联系起来。



• 这种映射联系还可以图示如下:



$$x_n = 3x_{n+1} = w_1^{-1}(x_n),$$

$$x_n = 3x_{n+1} - 2 = w_2^{-1}(x_n).$$

• 更进一步,这种映射还可以考虑质量分布不均匀的情况,如:

$$\begin{vmatrix}
x_{n+1} = \frac{1}{4}x_n = w_1(x_n) \\
x_{n+1} = \frac{2}{5}x_n + \frac{3}{5} = w_2(x_n)
\end{vmatrix} \equiv f(x), \quad P_1 = 0.6, \\
P_2 = 0.4,$$





- 这一映射将[0,1]分别拆解成[0,1/4]和 [3/5,1],依此类推。逆映射 w_1 -1和 w_2 -1 又分别将[0,1/4]和[3/5,1]映射成[0,1]
 - 。设初始质量密度为 μ_0 ,有:

$$\mu_{1} \left[0, \frac{1}{4}\right] = P_{1} \mu_{0} \left(w_{1}^{-1} \left[0, \frac{1}{4}\right]\right) = P_{1}$$

$$\mu_{1} \left[\frac{3}{5}, 1\right] = P_{2} \mu_{0} \left(w_{2}^{-1} \left[\frac{3}{5}, 1\right]\right) = P_{2}$$

$$\mu_2(1) = P_1 \mu_1 \left[0, \frac{1}{4}\right] = P_1 P_1 = P_1^2, \quad \mu_2(2) = P_2 \mu_1 \left[0, \frac{1}{4}\right] = P_2 P_1$$

$$\mu_2(3) = P_1 \mu_1 \left[\frac{3}{5}, 1 \right] = P_1 P_2, \quad \mu_2(4) = P_2 \mu_1 \left[\frac{3}{5}, 1 \right] = P_2 P_2 = P_2^2$$

质量密度守恒!



非均匀分形:

分形体演化可以是均匀的,也可以是非均匀的。还是以Cantor集 合为例:

$$\begin{cases} x_{n+1} = \frac{1}{3} x_n = w_1(x_n) \\ x_{n+1} = \frac{1}{3} x_n + \frac{2}{3} = w_2(x_n) \end{cases}$$

$$\begin{cases} x_{n+1} = \frac{1}{3}x_n = w_1(x_n) \\ x_{n+1} = \frac{1}{4}x_n = w_1(x_n) \\ x_{n+1} = \frac{1}{3}x_n + \frac{2}{3} = w_2(x_n) \end{cases}$$

$$x_{n+1} = \frac{1}{4}x_n = w_1(x_n)$$

$$x_{n+1} = \frac{2}{5}x_n + \frac{3}{5} = w_2(x_n)$$





- 因为左右映射不对称,获得的长度不同,因此用同一尺度 r 去测量导致左右线段长度不同:左边长度为 $N_1(r)$,右边长度为 $N_2(r)$,则一次映射后总长数目: $N(r)=N_1(r)+N_2(r)$ 。
- 而左边短线段和右边大线段是自相似的,用 $r_1=r/4$ 测量左线段和用 $r_2=2r/5$ 测量右线段数目应该一样: $N_1(r_1r)=N_2(r_2\cdot r)=N(r)=r^{-D}$

$$N_{1}(r) = \left(\frac{r}{r_{1}}\right)^{-D}, \quad N_{2}(r) = \left(\frac{r}{r_{2}}\right)^{-D}$$

$$r_{1}^{D} + r_{2}^{D} = 1$$

$$r_{1}^{D} + r_{2}^{D} + r_{3}^{D} + \dots + r_{n}^{D} = 1$$



• 例子(1) 非均匀Cantor集合, $r_1=1/4$, $r_2=2/5$,所以:

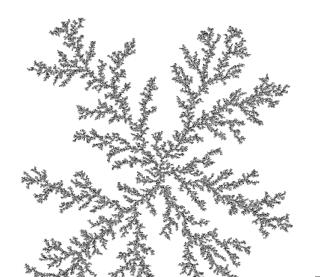
$$\left(\frac{1}{4}\right)^{D} + \left(\frac{2}{5}\right)^{D} = 1 \Rightarrow \left(\frac{1}{4}\right)^{D} = x, \quad \left(\frac{2}{5}\right)^{D} = x^{0.66} \Rightarrow x = 0.43, \quad D = 0.611$$

- 例子(2) Logistic映射: $g(x) = -\alpha g \left| g\left(-\frac{x}{\alpha}\right) \right|$
- 取g(0)=1,则映射的周期倍分叉过程可转换成Cantor集合映射。设x=0,有g(0)=- $\alpha g[g(0)]$ =- $\alpha g(1)$,所以g(1)=- α^{-1} 。要求得 $g(-\alpha^{-1})$ 是多少?取x=1,得到g(1)=- $\alpha g[g(-\alpha^{-1})]$ =- α^{-1} , $g[g(-\alpha^{-1})]$ = α^{-2} 。所以有 α^{-D} + α^{-2D} =1,D=0.537。



无规分形:

- 自然界大量物理研究对象并非严格的数学分形,但其中某些物理量对空间尺度满足某种非整数的幂指数关系,统称分形。
- 检验分形的方法是检验其几个主要性质,例如标度不变性、幂指数行为等等。



计算空间对-对关联函数c(r)

$$c(r) = \frac{1}{V} \sum_{r'} \rho(r+r') \rho(r')$$

• 如果c(r)对任意一个长度变换不变,则满足所谓标度不变性:

$$c(br) \propto b^{\alpha} c(r), \quad 0 < \alpha < d$$

• 满足上述标度不变的函数是幂指数:

$$c(r) \propto r^{-\alpha}$$

• 对一个分形体,半径为L的球内粒子数为N(L): d_f =d- α

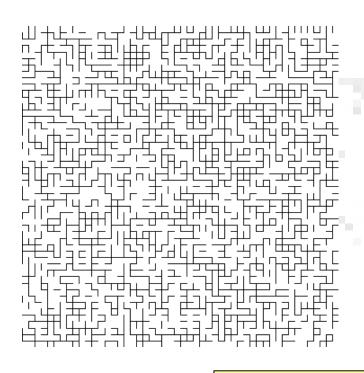
$$N(L) \propto \int_0^L c(r) d^d r \propto L^{d-\alpha}$$

- 上式中注意到c(r)的定义中有1/V。这是定义无规分形的常用方法
 - ,非常popular。

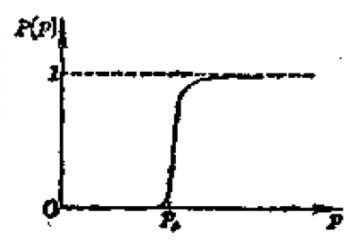


无规分形之渗流集团:

• 统计物理的一个重要问题:格点渗流与键渗流。



格点集团,概率p集团的定义

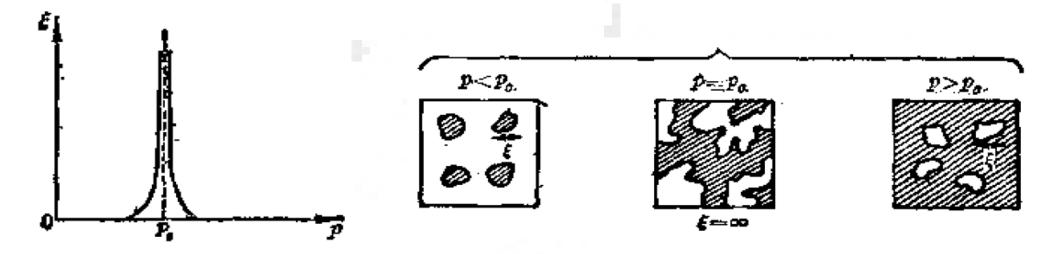


$$P(p) \propto |p-p_0|^{\beta} \propto \varepsilon^{\beta}, \quad \varepsilon \equiv \frac{p-p_0}{p_0}$$



• 对渗流集团,应用关联函数,可得关联长度 ξ 及其临界指数 ν :

$$\xi \propto |p-p_0|^{-\nu} \propto \varepsilon^{-\nu}$$



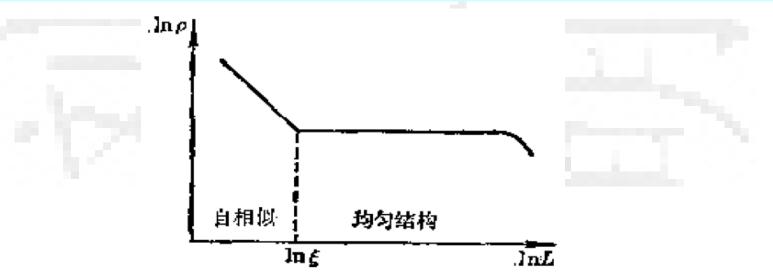
• 当 $\delta > \xi$,体系是密实的;当 $\delta < \xi$,体系是自相似的。当 $p=p_0$ 时, $\xi \to \infty$,整个体系为一个分形体。



• 证明这一点不难。定义格点密度 ρ 及格点体积 M:

$$\rho(L) \propto M(L) / L^{d} \qquad M(L) \sim L^{d_f}$$

$$\rho(L) \sim L^{d_f - d} \qquad \ln \rho(L) = const - (d - d_f) \ln L$$



• 因此, $L>\xi$,体系是密实的,有 $d_f=d$;当 $L<\xi$,体系自相似,有 $d_f< d$ 。如何计算 $L<\xi$ 下的分形维?



• 对于一个渗流分形集团 $(r < \xi)$,关联函数c(r)满足幂指数律:

$$c(r) \sim P(p) f(r/\xi)$$

$$\therefore P(p) \sim \varepsilon^{\beta}, \quad \xi \sim \varepsilon^{-\nu}, \quad \therefore P(p) \sim \xi^{-\beta/\nu}$$

$$c(r) \sim \xi^{-\beta/\nu} f(r/\xi)$$

• 注意,在 $L < \xi$ 时,c(r) 与整个渗流集团关联长度 ξ 应该是没有关系的,所以幂指数函数 $f(L/\xi)$ 下必须取下列形式:

$$f(r/\xi) \sim (r/\xi)^{-\beta/\nu} \quad \therefore c(r) \sim r^{-\beta/\nu}$$

$$\therefore M(L) \sim \int_0^L c(r) d^d r = L^{d_f} = L^{d-\beta/\nu}$$

$$\therefore d_f = d - \beta/\nu \qquad \alpha = \beta/\nu$$

d=2时, β =0.104, ν =1.33, d_f ~1.89,非常符合。



无规分形之随机行走(RW):

• 对于理想布朗运动,运动轨迹也是分形。位移均方值为:

$$r^2 \equiv \langle r^2(t) \rangle \sim t, \quad N \sim r^{d_f}$$

- 因为r是位移均方根,所以一定有 $N\sim r^2$,因此, $d_f=2.0$ 。
- 对自规避行走(SAW),有类似分形行为。模拟和重整化给出SAW的关联临界指数v=3/4, $d_f=1/v=4/3$ 。



分维测量:实验

• 图像处理,散射实验。后者特别有用,因为散射与分形体结构因子相联系,而结构因子决定于空间相关函数 c(r):

$$s(q) = 4\pi \int_0^\infty c(r) r^2 \frac{\sin(qr)}{qr} dr, \quad c(r) \sim r^{d_f - d}$$

• 对尺寸R有限的样品,r>R时,c(r)必定很快下降,所以对d=3:

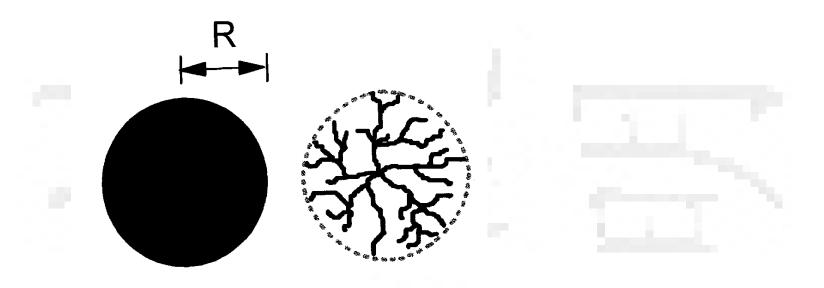
$$c(r) \sim r^{d_f - 3} f(r/R), \begin{cases} f(x) \sim const & as \ x << 1 \\ f(x) << 1 & as \ x >> 1 \end{cases}$$

$$r = z/q \Rightarrow s(q) \sim q^{-d_f} \int_0^\infty z^{d_f - 2} f(z/qR) sin z dz$$

$$I(q) \sim s(q) \sim q^{-d_f} \quad as \quad R^{-1} << q << r_0^{-1}$$

分维测量: 计算机模拟

• 最为popular,且简单,可使用回转半径法:



• 统计物理上经常使用实空间重整化方法来处理分形维问题,此处不再讨论。





