

輪講 Saulson

理学部物理学科 05-081517 榊原裕介

2010年1月27日

7 THERMAL NOISE

7.1 Brownian Motion

熱雑音の古典的な形は、水に浮かぶ塵や花粉の粒が揺れるブラウン運動である。アインシュタインは、水分子の粒子への衝突が粒子の運動エネルギー散逸の起源であると考え、変位の2乗平均が(7.1)のようになることを示した。

7.2 Brownian Motion of a Macroscopic Mass Suspended in a Dilute Gas

Figure 7.1のような状況を考え、気体は希薄とし、分子の平均自由行程は十分長いとする。片面からの単位時間あたりの衝突個数は、

$$N = \frac{1}{4}n\bar{v}A = nA\sqrt{\frac{k_B T}{2\pi\mu}} \quad (7.2)$$

となり、この力は

$$F_+ = PA = nk_B T A \quad (7.3)$$

となる。時間 τ に衝突する分子数がPoisson統計に従うとすると

$$\frac{\sigma_{N\tau}}{N\tau} = \frac{1}{\sqrt{N\tau}} \quad (7.4)$$

であり、(7.2)、(7.3)より

$$\sigma_F^2 \sim (k_B T)^2 \frac{nA}{\bar{v}\tau} \quad (7.5)$$

となる。さらに、shot noiseの時と同様にパワースペクトルは

$$F^2(f) \sim (k_B T)^2 \frac{nA}{\bar{v}} \quad (7.6)$$

となる。また、表面に垂直に速度 v_p で運動する場合には摩擦力

$$F_{\text{fric}} = -\frac{1}{4}nA\mu\bar{v}v_p \equiv -bv_p \quad (7.7)$$

が働き、(7.6)は

$$F^2(f) \sim k_B T b \quad (7.8)$$

となり、揺動 (fluctuation) は散逸の係数 b に比例している。

7.3 The Fluctuation-Dissipation Theorem

この揺動と散逸の関係は、系が線形で熱平衡にあるとき成り立つ。系が線形の時、運動方程式は外力 $F_{\text{ext}}(f)$ 、速度 $v(f)$ を用いて $F_{\text{ext}} = Zv$ あるいは $v = YF_{\text{ext}}$ と書くことができ、 $Z(f)$ はインピーダンス、 $Y(f) \equiv Z^{-1}(f)$ はアドミッタンスと呼ばれる。このとき、力、変位のスペクトルは

$$F_{\text{therm}}^2(f) = 4k_B T \Re(Z(f)) \quad (7.11)$$

$$x_{\text{therm}}^2(f) = \frac{k_B T}{\pi^2 f^2} \Re(Y(f)) \quad (7.12)$$

となる(揺動散逸定理)。前の例の運動方程式 $F_{\text{ext}} = m\ddot{x} + b\dot{x} + kx$ を周波数領域で書き直すと $x = v/i2\pi f$, $\ddot{x} = i2\pi f v$ を用いて

$$Z \equiv \frac{F_{\text{ext}}}{v} = b + i2\pi f m - i \frac{k}{2\pi f} \quad (7.14)$$

となる。よって (7.11) は

$$F_{\text{therm}}^2(f) = 4k_B T b \quad (7.15)$$

となり、(7.8) が得られた。また、変位のスペクトルを得るには $F_{\text{ext}} = Zv$ より

$$x_{\text{therm}}^2(f) = \left(\frac{1}{i2\pi f Z} \right)^2 F^2(f) \quad (7.17)$$

を使うか、 $Y(f) \equiv Z^{-1}(f)$ を計算して (7.12) を用いればよい。結果は (7.20) で与えられる。

7.4 Remarks on the Fluctuation-Dissipation Theorem

- 散逸現象のミクロなモデルを作る必要がなく、インピーダンスを求めるためのマクロなモデルで十分である。
- 共振周波数から離れたところで、熱雑音による変位のスペクトルを小さくするには、散逸を小さくすればよい。

7.5 The Quality Factor, Q

Q 値の 3 つの概念

- 共鳴ピークの全幅 Δf を用いて (定義) $Q \equiv f_0/\Delta f$
- 伝達関数の共鳴ピークにおける振幅と十分低い周波数における振幅の比 $Q = f_0^2/g_d(f_0)$
- 振動の振幅が $1/\sqrt{e}$ となる時間に相当する位相 $Q = \pi f_0 \tau_0$

7.6 Thermal Noise in a Gas-Damped Pendulum

ここで熱雑音を具体的に評価する。(7.20) に具体的な数値 $f_0 = 1$ Hz, $m = 10$ kg, $P = 10^{-6}$ torr, $A = 400$ cm², $T = 300$ K などを代入し、片腕の長さ $L = 4$ km として $h(f) = 2/L \times x(f)$ をプロットしたものが Figure 7.3 である。 $f \gg f_0$ で $h(f) \propto f^{-2}$ となる。