

以下に示す行列 \mathbf{A} 、ベクトル \mathbf{b} について、

$$\mathbf{A} = \begin{pmatrix} -1 & 1 & 0 & -1/2 \\ -3 & 2 & -1 & 1/2 \\ 2 & 0 & 1 & 2 \\ -1 & -3/2 & 0 & -3 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{b} = \begin{pmatrix} 2 \\ 4 \\ 2 \\ -3 \end{pmatrix},$$

(1) $\mathbf{A} = \mathbf{LU}$ を満たす下三角行列 \mathbf{L} および上三角行列 \mathbf{U} を求めなさい。ただし、

$$\mathbf{L} = \begin{pmatrix} l_{11} & 0 & 0 & 0 \\ l_{21} & l_{22} & 0 & 0 \\ l_{31} & l_{32} & l_{33} & 0 \\ l_{41} & l_{42} & l_{43} & l_{44} \end{pmatrix}, \quad \mathbf{U} = \begin{pmatrix} 1 & u_{12} & u_{13} & u_{14} \\ 0 & 1 & u_{23} & u_{24} \\ 0 & 0 & 1 & u_{34} \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

と表される。

(2) 連立1次方程式 $\mathbf{Ax} = \mathbf{b}$ の解 \mathbf{x} を求めなさい。

次の微分方程式の解について考えよ。

$$\frac{d^2u}{dt^2} + 2\alpha \frac{du}{dt} + \omega^2 u = A \cos(\Omega t) \quad (*)$$

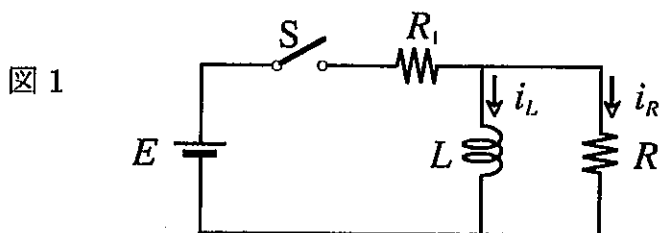
ただし、 $\alpha, \omega, A, \Omega$ は実定数、 $\omega > \alpha > 0$ 、 u は実関数、 t は実変数とする。ここで、 u_h を式(*)の斉次方程式の一般解、 u_p を式(*)の特殊解とする。このとき、式(*)の一般解は、 $u = u_h + u_p$ と与えられる。

- (1) 式(*)の右辺が0である斉次方程式の一般解 u_h を求めよ。
- (2) B および C を定数として $u_p = B \cos(\Omega t) + C \sin(\Omega t)$ という解の形を考え、特殊解 u_p を求めよ。
- (3) $t \gg 1/\alpha$ として、以下の関係を示せ。

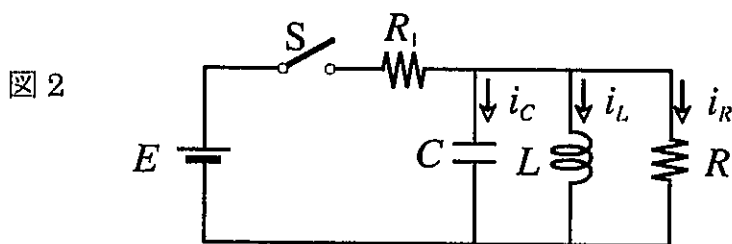
$$\left\langle 2\alpha \left(\frac{du}{dt} \right)^2 \right\rangle = \left\langle A \frac{du}{dt} \cos(\Omega t) \right\rangle$$

ただし、 $\langle X \rangle$ はある量 X の周期 $T = 2\pi/\Omega$ にわたる平均とする。

- 図1に示す回路においてスイッチ S を $t=0$ の時刻に閉じた時、抵抗 R に流れる電流 i_R とインダクタンス L を持つコイルに流れる電流 i_L を時間 t の関数として求めよ。ここで E は電源の電圧値、 R_1 は R とは異なる抵抗を表す。



- S を閉じた後、 $t=t_1$ の時刻に再び S を開くとする。その後の i_R と i_L を時間 t の関数として求めよ。
- i_R と i_L について、 $t=0$ から $t=t_1$ の後までの全体のグラフを書け。
- 図2に示す回路においてスイッチ S を $t=0$ の時刻に閉じた時、抵抗 R に流れる電流 i_R 、インダクタンス L を持つコイルに流れる電流 i_L 、コンデンサ C に流れる電流 i_C の間の関係式を導け。ただしコンデンサの電荷は $t=0$ でゼロとする。

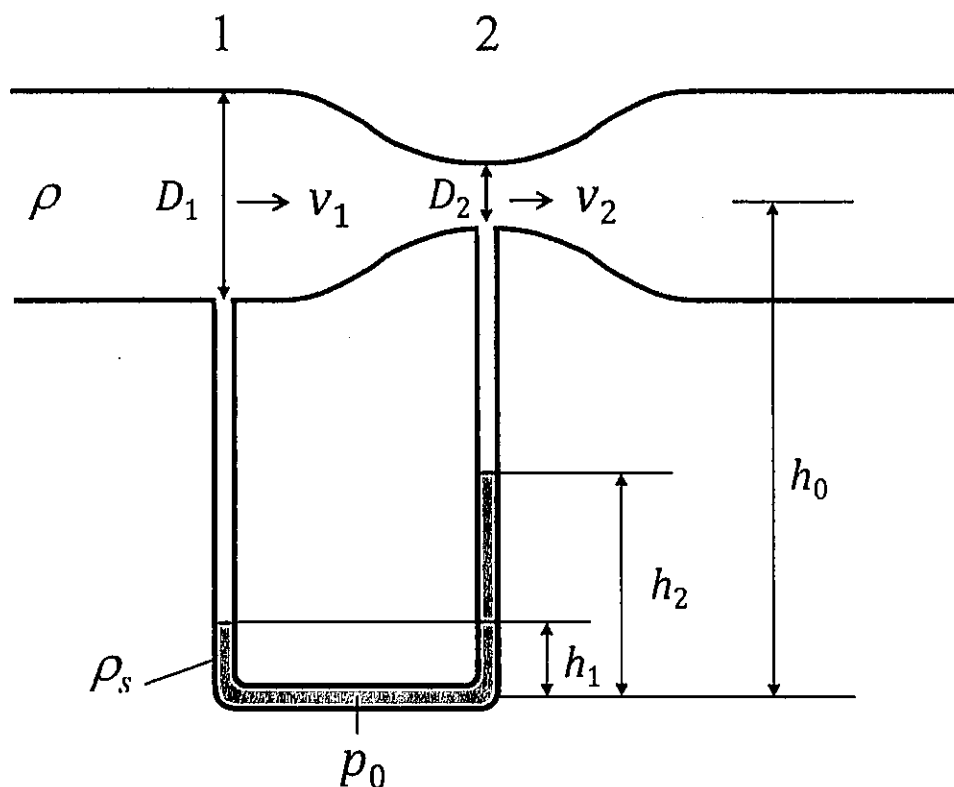


- 電流 i_R 、 i_L 、 i_C の時間変化が減衰振動の形になるための条件を、回路素子の値を用いて示せ。
- その時の i_R 、 i_L 、 i_C を時間 t の関数として求めよ。

- (1) 1 mol の理想気体が温度 T で等温変化し、体積が V_1 から V_2 となる時の仕事 W を求めよ。
- (2) 理想気体が断熱変化する場合、 $TV^\gamma = \text{一定}$ 、 $PV^\gamma = \text{一定}$ となることを導け。ここで T は温度、 V は体積、 P は圧力、 γ は比熱比とする。定積モル比熱 C_v 、定圧モル比熱 C_p 、および気体定数 R は、 $C_p - C_v = R$ の関係にある。
- (3) 理想気体が温度 T_1 の高温熱源と温度 T_2 の低温熱源との間でカルノーサイクルを行う場合、熱機関の効率が $\eta = 1 - T_2/T_1$ で表されることを示せ。
- (4) 1 mol のファン・デル・ワールス気体の状態方程式は $(P + a/V^2)(V - b) = RT$ で表される。内部エネルギーが、温度と体積の関数となることを導け。ここで P は圧力、 V は体積、 T は温度、 a, b は定数、 R は気体定数とする。定積モル比熱 C_v は一定とする。

図に示すようなベンチュリ管が水平に置かれ、内部に質量密度 ρ の流体が流れている。断面1、2における管径、速度、圧力をそれぞれ D_1 、 D_2 、 v_1 、 v_2 、 p_1 、 p_2 とする。断面1、2には質量密度 ρ_s となる流体を入れたマンノメータを取り付けてあり、高さがそれぞれ h_1 、 h_2 となっている。また、マンノメータ最下部から管中心部までの距離を h_0 とする。以下の問いに答えよ。ただし重力加速度は g とし、管内のエネルギー損失、粘性および圧縮性は無視できるものとする。

- (1) 断面1、2間での連続の式、ベルヌーイの式を書き、 D_1 、 D_2 、 p_1 、 p_2 、 ρ を用いて断面1における流体の速度 v_1 を求めよ。
- (2) マンノメータ最下部での圧力 p_0 を求め、断面1、2での圧力差 $p_1 - p_2$ を求めよ。
- (3) 管内の体積流量 Q を p_1 、 p_2 を用いずに示せ。
- (4) 図において、マンノメータに比重 13.6 の水銀を入れ、ベンチュリ管に毎分 600 リットルの水を流した。 $D_1 = 0.21 \text{ m}$ 、 $D_2 = 0.11 \text{ m}$ である時、水銀柱の差 $h_2 - h_1$ はいくらか。重力加速度を $g = 9.8 \text{ m/s}^2$ とする。



1次元で運動する質量 m の自由粒子を考える。初期時刻 ($t = 0$) における波動関数は

$$\psi(x, 0) = \left(\frac{a}{\pi}\right)^{1/4} \exp\left(i\frac{p_0}{\hbar}x - \frac{ax^2}{2}\right)$$

で与えられるとする。ここで、 $i = \sqrt{-1}$ 、 x は粒子位置、 $a(> 0)$ と p_0 は実数パラメータである。 $\hbar = h/(2\pi)$ であり、 h はプランク定数とする。時刻 t における波動関数は

$$\psi(x, t) = \psi(x, 0) \exp\left(-i\frac{H}{\hbar}t\right)$$

によって与えられる。ここで、 H はこの粒子のハミルトニアンであって、 p を運動量として $H = p^2/(2m)$ である。力学変数 $A(x, p)$ の時刻 t における期待値は

$$\langle A \rangle_t = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x, t) A(x, p) \psi(x, t) dx$$

により与えられる。ここで、 $\psi^*(x, t)$ は $\psi(x, t)$ の複素共役である。次のガウス積分

$$\int_{-\infty}^{\infty} \exp(-\alpha x^2 - iqx) dx = \left(\frac{\pi}{\alpha}\right)^{1/2} \exp\left(-\frac{q^2}{4\alpha}\right)$$

を用いてもよい。ここで、複素数 α の実数部分は $\text{Re}(\alpha) > 0$ であり、 q は実数である。以下の問いに答えよ。

- (1) $t = 0$ における期待値 $\langle x \rangle_0$ と $\langle x^2 \rangle_0$ を計算せよ。
- (2) $t = 0$ における運動量空間中の波動関数 $\tilde{\psi}(p, 0)$ を計算せよ。ただし、求めた $\tilde{\psi}(p, 0)$ は規格化されていること。
- (3) $t = 0$ における期待値 $\langle p \rangle_0$ と $\langle p^2 \rangle_0$ を計算せよ。
- (4) $t = 0$ における x と p の不確定さをそれぞれ $(\Delta x)_0^2 \equiv \langle x^2 \rangle_0 - \langle x \rangle_0^2$ 、 $(\Delta p)_0^2 \equiv \langle p^2 \rangle_0 - \langle p \rangle_0^2$ とする。 $(\Delta x)_0^2 (\Delta p)_0^2$ の値を求めよ。
- (5) $t > 0$ における運動量空間中の波動関数 $\tilde{\psi}(p, t)$ を計算せよ。ただし、求めた $\tilde{\psi}(p, t)$ は規格化されていること。
- (6) $t > 0$ における波動関数 $\psi(x, t)$ は、(5) の結果を使って、

$$\psi(x, t) = \left(\frac{a}{\pi}\right)^{1/4} \frac{1}{\sqrt{z}} \exp\left(i\frac{p_0}{\hbar z}x - \frac{ax^2}{2z} - \frac{ip_0^2 t}{2m\hbar z}\right)$$

と求まる。ここで $z = 1 + i\hbar a t/m$ である。 $|z|^2 = 1 + (\hbar a t/m)^2$ とする。 $t > 0$ における x と p の不確定さをそれぞれ $(\Delta x)_t^2 \equiv \langle x^2 \rangle_t - \langle x \rangle_t^2$ 、 $(\Delta p)_t^2 \equiv \langle p^2 \rangle_t - \langle p \rangle_t^2$ とする。不確定性関係 $(\Delta x)_t^2 (\Delta p)_t^2 \geq \hbar^2/4$ を確かめよ。