

力学統論・試験問題 (科目コード 4333006) (150 点満点)

**問題 1 (猫の宙返りの力学)** [40 点] 宇宙空間などの外力が無い状態で、体の向きを変えることは意外に難しい。これは角運動量が保存するためである。その点、猫は巧妙な力学的運動により

宙返り (=逆さまの状態から 180 度回転し着地すること) を行っている。〔京大工の岩井・谷村研を参照〕猫は宙返りする際に、まずは前脚を縮め、後脚を伸ばした状態で、体をひねる。次いで前脚を伸ばし、後脚を縮めた状態で、逆向きに体をひねる。大まかには、この 2 段階のプロセスにより、角運動量を保存しつつ体の向きを変えている。以下に、猫の宙返りのダイナミクスを単純化したモデルを考える。

物体は、図の様に 2 つの部分 A と B からなり、**無重力下で固定軸まわりに滑らかに回転**する。

部分 A は、質量  $m$  の質点が角度  $\theta_A(t)$  の方向に固定軸からの距離  $r_A(t)$  だけ突き出た構造をしている。

部分 B は、質量  $m$  の質点が角度  $\theta_B(t)$  の方向に固定軸からの距離  $r_B(t)$  だけ突き出た構造をしている。

(これらの質点以外の質量、及び、回転の際の固定軸との摩擦や空気抵抗は無視できるものとする。)

なお、質点までの脚は固定軸からみて動径方向に長さを変えられ、 $\theta_A(t)$ 、 $\theta_B(t)$  は向きも含めた上方とのなす角とする。(固定軸の左方向を正として、右ねじを正の向きとする。)

**2 つの部分 A と B は、力学的に連結しており、互いにトルクを及ぼしあう。**(これは体のひねりに相当。)

部分 B から部分 A に及ぼす (固定軸まわりの) トルクを  $N(t)$  で表す。(固定軸の左方向を正とする。)

1) 部分 A から部分 B への固定軸まわりのトルクはどう表されるか? [2 点]

$$-N(t)$$

2) 部分 A (質点と脚も含む) の固定軸まわりの慣性モーメント  $I_A(t)$  はどう表されるか? [2 点]

$$I_A(t) = mr_A^2(t)$$

3) 部分 B (質点と脚も含む) の固定軸まわりの慣性モーメント  $I_B(t)$  はどう表されるか? [2 点]

$$I_B(t) = mr_B^2(t)$$

4) 部分 A に対する回転の運動方程式を書き下せ。 [3 点]

$$\frac{d}{dt}(I_A(t)\dot{\theta}_A(t)) = N(t)$$

5) 部分 B に対する回転の運動方程式を書き下せ。 [3 点]

$$\frac{d}{dt}(I_B(t)\dot{\theta}_B(t)) = -N(t)$$

$t = 0$  の初期状態を  $\theta_A(0) = \theta_B(0) = 0$ 、 $\dot{\theta}_A(0) = \dot{\theta}_B(0) = 0$  (A と B の脚は共に上向きで静止) とする。

**I.** まずは、 $0 \leq t < T$  では、 $r_A(t) = r$ 、 $r_B(t) = R$  ( $r$  と  $R$  は  $r < R$  を満たす定数) の状態で、時間に依存するトルク  $N(t) = N \cos(\pi t / T)$  ( $N$  は正の定数) を与える。

6) 部分 A に対する回転の運動方程式を解いて  $\dot{\theta}_A(t)$ 、 $\theta_A(t)$ 、 $\theta_A(T)$  を求めよ。導出過程も書け。 [4 点]

$$mr^2 \frac{d}{dt}(\dot{\theta}_A(t)) = N \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right) \text{ より } \dot{\theta}_A(t) = \frac{NT}{\pi mr^2} \sin\left(\frac{\pi t}{T}\right) \quad \theta_A(t) = \frac{NT^2}{\pi^2 mr^2} \left(1 - \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right)\right) \quad \theta_A(T) = \frac{2NT^2}{\pi^2 mr^2}$$

7) 部分 B に対する回転の運動方程式を解いて  $\dot{\theta}_B(t)$ 、 $\theta_B(t)$ 、 $\theta_B(T)$  を求めよ。導出過程も書け。 [4 点]

$$mR^2 \frac{d}{dt}(\dot{\theta}_B(t)) = -N \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right) \text{ より } \dot{\theta}_B(t) = -\frac{NT}{\pi mR^2} \sin\left(\frac{\pi t}{T}\right) \quad \theta_B(t) = -\frac{NT^2}{\pi^2 mR^2} \left(1 - \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right)\right) \quad \theta_B(T) = -\frac{2NT^2}{\pi^2 mR^2}$$

**II.**  $t = T$  で部分 A の脚の長さ  $r$  から  $R$  に、部分 B の脚の長さ  $R$  から  $r$  に、瞬間的に変える。

8) このとき、部分 A と部分 B の慣性モーメントは、それぞれどう変化するか? [2 点]

部分 A の慣性モーメントは  $(R/r)^2$  倍になる。部分 B の慣性モーメントは  $(r/R)^2$  倍になる。

9) このとき、部分 A と部分 B の角速度は、それぞれどうなるか? [2 点]

$\dot{\theta}_A(T) = \dot{\theta}_B(T) = 0$  であり、0 のまま変化しない。(角運動量はともに 0 のまま。)

**III.** 次いで、 $T < t \leq 2T$  では、 $r_A(t) = R$ 、 $r_B(t) = r$  の状態で、

時間に依存するトルク  $N(t) = N \cos(\pi t / T)$  を与える。(これは、実は **I** の場合とは逆向きのトルク。)

10) 部分 A に対する回転の運動方程式を解いて  $\dot{\theta}_A(t)$ 、 $\theta_A(t)$  を求めよ。簡単な導出過程も書け。 [4 点]

$$mR^2 \frac{d}{dt}(\dot{\theta}_A(t)) = N \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right) \text{ より } \dot{\theta}_A(t) = \frac{NT}{\pi mR^2} \sin\left(\frac{\pi t}{T}\right) \quad \theta_A(t) = \frac{2NT^2}{\pi^2 mr^2} - \frac{NT^2}{\pi^2 mR^2} \left(1 + \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right)\right)$$

11) 部分Bに対する回転の運動方程式を解いて  $\dot{\theta}_B(t)$ ,  $\theta_B(t)$  を求めよ。簡単な導出過程も書け。[4点]

$$mr^2 \frac{d}{dt}(\dot{\theta}_B(t)) = -N \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right) \text{より} \quad \dot{\theta}_B(t) = -\frac{NT}{\pi mr^2} \sin\left(\frac{\pi t}{T}\right) \quad \theta_B(t) = -\frac{2NT^2}{\pi^2 mR^2} + \frac{NT^2}{\pi^2 mr^2} \left(1 + \cos\left(\frac{\pi t}{T}\right)\right)$$

12) 2つの関数  $\theta_A(t)$  と  $\theta_B(t)$  の  $0 \leq t \leq 2T$  での概形を1つにグラフで表せ。座標等も書き込め。[4点]

省略

13) 終状態  $t = 2T$  での  $\theta_A(2T)$ ,  $\theta_B(2T)$ ,  $\dot{\theta}_A(2T)$ ,  $\dot{\theta}_B(2T)$  を求め、脚の長さを元に戻せば終状態が、始状態と比べて**物体全体の形状も回転状態（角運動量）も変化せず（脚の）向きのみが変化**した事を示せ[4点]

$$\theta_A(2T) = \theta_B(2T) = \frac{2NT^2}{\pi^2 m} \left(\frac{1}{r^2} - \frac{1}{R^2}\right) > 0 \quad \dot{\theta}_A(2T) = \dot{\theta}_B(2T) = 0 \text{より、}$$

終状態の部分Aの脚と部分Bの脚は同じ方向を向いており、  
従って、（脚の長さを元に戻せば）物体全体の形状は始状態と同じ。  
また、終状態の部分Aと部分Bの角速度（角運動量）はどちらもゼロであり、回転状態も始状態と同じ。  
但し、脚の向きは始状態から変化しているの、始状態と比べて向きのみが変化している。

**問題2** 質量  $m$  の質点の運動に関して 以下の問いに答えよ。[25点]

**A. 角運動量の問題：**

原点  $O$  のまわりの 質点の角運動量  $\vec{L}$  は、位置  $\vec{r}$  と運動量  $\vec{p}$  の外積  $\vec{L} \equiv \vec{r} \times \vec{p}$  で定義される。

1) 内積  $\vec{L} \cdot \vec{r}$  と  $\vec{L} \cdot \vec{p}$  は、それぞれどのような値になるか？[2点]

$$\vec{L} \cdot \vec{r} = 0 \quad \vec{L} \cdot \vec{p} = 0$$

2) 質点に対する運動方程式から出発して、角運動量  $\vec{L}$  の**時間微分**が、  
質点の位置  $\vec{r}$  と質点に作用する力  $\vec{F}$  との**外積**で表せることを示せ。[3点]

$$\vec{L} \equiv \vec{r} \times \vec{p}, \vec{p} = m\vec{r}, \dot{\vec{p}} = \vec{F} \text{より} \quad \dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \dot{\vec{p}} = m \dot{\vec{r}} \times \vec{r} + \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times \vec{F}$$

3) 中心力場の場合、質点に作用する中心力  $\vec{F}$  は  $\vec{r}$  に比例し、 $\vec{F} = k(r)\vec{r}$  と表すことができる。  
中心力場の場合、角運動量  $\vec{L}$  が**保存量**になることを示せ。[3点]

$$\dot{\vec{L}} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times k\vec{r} = k\vec{r} \times \vec{r} = \vec{0} \text{より、} \vec{L} \text{は} \text{保存量} \text{である。}$$

4) 原点  $O$  を力の中心とする**中心力場の場合**には、質点の運動が**平面内の運動**になることを示せ。[4点]

中心力場の場合、 $\vec{L}$  は **保存**し、 $\vec{L}$  の**方向も保存**される。この事と、 $\vec{L}$  が  $\vec{r}$  と**直交**することから、  
 $\vec{r}(t)$  で表される質点の運動は、角運動量  $\vec{L}$  に**垂直**な(原点  $O$  を含む)**平面内の運動**になる

**B. Flyby の問題：**

質量  $m$  の探査機が、始状態の速度  $\vec{v}_I$  で惑星に近づき、終状態の速度  $\vec{v}_F$  で惑星から遠ざかる場合を考える。  
惑星は大質量であり、探査機が近づく領域では 惑星の速度  $\vec{w}$  は一定であるとして、以下の問いに答えよ。

5) **惑星から見た場合**、探査機は一般に双曲線の軌道を描く。惑星から見た場合の、  
探査機の近づくとき（始状態）の**相対速度**  $\vec{u}_I$  と、遠ざかるとき（終状態）の**相対速度**  $\vec{u}_F$  を、  
それぞれ  $\vec{v}_I$ ,  $\vec{v}_F$ ,  $\vec{w}$  を用いて表せ。[3点]

$$\vec{u}_I = \vec{v}_I - \vec{w}, \quad \vec{u}_F = \vec{v}_F - \vec{w}$$

6)  $\vec{u}_I$  と  $\vec{u}_F$  が満たすべき関係式を簡単な理由と共に示せ。[3点]

$|\vec{u}_I| = |\vec{u}_F|$  (理由) 惑星から見た場合、始状態と終状態の探査機は、  
ポテンシャル・エネルギーが等しく、従って、運動エネルギーが等しくなるから。

7) 始状態と終状態の探査機の**運動エネルギーの変化**  $\Delta E \equiv \frac{1}{2} m \vec{v}_F^2 - \frac{1}{2} m \vec{v}_I^2$  を適当な形に変形し、  
 $m$ ,  $\vec{v}_F - \vec{v}_I$ ,  $\vec{w}$  を用いて表せ。[4点]

$$\Delta E = \frac{1}{2} m (\vec{u}_F + \vec{w})^2 - \frac{1}{2} m (\vec{u}_I + \vec{w})^2 = m (\vec{u}_F - \vec{u}_I) \cdot \vec{w} = m (\vec{v}_F - \vec{v}_I) \cdot \vec{w}$$

8) 7)で得た答えより、**どの様な軌道を選べば、終状態の探査機の速さ  $|\vec{v}_F|$  を増加させることができるか**  
簡潔に論じよ。[3点]

始状態の速度  $\vec{v}_I$  が  $\vec{w}$  と逆（反対）方向に選び、終状態の速度  $\vec{v}_F$  が  $\vec{w}$  と同じ方向になるような  
軌道を選べば、 $\Delta E$ 、従って、 $|\vec{v}_F|$  を増加させることができる。

**問題3 (慣性モーメント・角運動量・角速度・回転エネルギー) [15点]**

以下の様な、理想化(単純化)された回転系の記述について、それぞれ解答せよ。

- 1) スケート選手が、**両方の手にそれぞれ質量  $m$  のおもり**を持ち、左右対称な姿勢で、氷の上を角速度  $\omega$  で回転している場合を考える。但し、スケート選手の体重と氷上での摩擦は無視できるものとする。

- a) 腕を伸ばし、回転軸とそれぞれのおもりとの距離を  $R$  としたとき、

回転軸まわりの慣性モーメント  $I$ 、角運動量  $L$ 、回転エネルギー  $E$  を、 $m, R, \omega$  を用いて表せ。[3点]

$$I = 2mR^2, L = 2mR^2\omega, E = mR^2\omega^2$$

- b) 次に  $R(t) = f(t)R$  のように両腕を縮めていく。(  $f(t)$  はある関数で縮める前は  $f(t) = 1$  とする。)

この場合、回転の運動方程式を書き変形することで、角速度  $\omega(t)$  を導け。[導出過程も書く] [4点]

最初は  $L = 2mR^2\omega$  であり、回転の運動方程式は

$$\frac{d}{dt}L = \frac{d}{dt}(2mR^2(t) \cdot \omega(t)) = 2mR^2 \frac{d}{dt}(f^2(t) \cdot \omega(t)) = 0 \quad \text{なので、} \quad \omega(t) = \frac{\omega}{f^2(t)}$$

- c) 両腕を縮めて、回転軸とそれぞれのおもりとの距離を  $1/10$  にしたとき、回転軸まわりの慣性モーメント、角運動量、角速度、回転エネルギーはそれぞれ何倍になるか? [4点]

慣性モーメントは  $1/100$  倍、角運動量は  $1$  倍、角速度は  $100$  倍、回転エネルギーは  $100$  倍

- 2) 半径  $10$  万 km の一様な球体の星が、ある角速度で回転している。この星が、**質量は変化せず**に、半径が  $10$  km の一様な球体の星に、**外力無しで重力崩壊**したとすると、崩壊後の星の回転軸まわりの慣性モーメント、角運動量、角速度、回転エネルギーは、それぞれ何倍になると予想されるか? [4点]

慣性モーメントは  $10^8$  倍、角運動量は  $1$  倍、角速度は  $10^8$  倍、回転エネルギーは  $10^8$  倍

**問題4 (回転系・遠心力・コリオリ力・ローレンツ力) [30点]**

原点  $O$  を中心に一定の角速度  $\vec{\omega}$  で回転する系を考える。以下の問いに答えよ。

- 1) この回転系においては、**慣性力**として、(回転系での) 質点の位置のみに依存する**遠心力**と、

(回転系での) 質点の速度に依存する**コリオリ力**が現れる。質量  $m$  の質点に、静止系での力  $\vec{F}$  が作用している場合、回転系での質点の位置  $\vec{r}$  に対して、**回転系における運動方程式**を書け。[5点]

$$m \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} = \vec{F} - m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) - 2m\vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt}$$

- 2) **静止物体を回転する人が見た場合**、その物体は円運動を行っているように見える。回転する人の位置を原点  $O$  とし、回転している人の角速度を  $\vec{\omega} = (0, 0, \omega)$  とする。回転系から見た質量  $m$  の静止物体の軌道は、初期条件を  $\vec{r}(t=0) = (r, 0, 0)$  とすると、 $\vec{r} = (r \cos \omega t, -r \sin \omega t, 0)$  と表される。

- a)  $\vec{\omega} \times \vec{r}$  を計算せよ。[4点]

$$\vec{\omega} \times \vec{r} = (\omega r \sin \omega t, \omega r \cos \omega t, 0)$$

- b) この場合、回転系での**遠心力**を計算し、ベクトルで表せ。[4点]

$$-m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}) = (m\omega^2 r \cos \omega t, -m\omega^2 r \sin \omega t, 0) = m\omega^2 \vec{r}$$

- c) この場合、回転系での**コリオリ力**を計算し、ベクトルで表せ。[4点]

$$-2m\vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt} = (-2m\omega^2 r \cos \omega t, 2m\omega^2 r \sin \omega t, 0) = -2m\omega^2 \vec{r}$$

- d) この場合、**回転系での見かけ上の円運動**を引き起こす「求心力」について簡単に説明せよ。[4点]

コリオリ力が、遠心力の2倍の大きさの内向き求心力を与え、円運動をもたらすように見える。

- 3) **コリオリ力とローレンツ力の類似性**：角速度  $\vec{\omega}$  で自転する地球上に固定された座標系で、質量  $m$  の質点をおもりとするフーコー振子を考える。フーコー振子のおもりに電荷  $q$  を与え、一定の静磁場  $\vec{B}$  中に置く。この場合、ローレンツ力は  $\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$  と表される。

- a) 適当な一定磁場  $\vec{B}$  をかけると、**ローレンツ力とコリオリ力が相殺**し得ることを示せ。[5点]

ローレンツ力とコリオリ力の合力は、 $-2m\vec{\omega} \times \vec{v} + q\vec{v} \times \vec{B} = \vec{v} \times (2m\vec{\omega} + q\vec{B})$  なので  $2m\vec{\omega} + q\vec{B} = \vec{0}$  であれば、合力はゼロとなり、これらは相殺し得る。

- b) ローレンツ力とコリオリ力が相殺するときの磁場  $\vec{B}$  を  $m, q, \vec{\omega}$  で表せ。[4点]

$$\vec{B} = -\frac{2m}{q} \vec{\omega}$$

問題5 (地球の歳差運動) [20点]

【赤字は1点, 青字は2点で甘く採点】

地球をわずかに扁平な回転楕円体の剛体とみなし、その回転運動を剛体系を用いて考える。自転の角速度ベクトルを  $\vec{\omega}$  で表す。対称軸 (北極星の方) を 3 軸にとると、この場合の各直交軸は慣性主軸になる。剛体慣性主軸系においては、慣性モーメント・テンソル  $I_{\alpha\beta}$  の非対角成分は 0, 対角成分は時間に依らない定数である。この場合、 $I_{11} = I_{22} < I_{33}$  (大小関係) を満たす。地軸は 近似的に 3 軸に平行なので角速度ベクトル  $\vec{\omega} = (\omega_1, \omega_2, \omega_3)$  は、 $|\omega_1|, |\omega_2| \ll \omega_3$  (程度までわかる大小関係) を満たす。

1) まず、外力を無視した場合の、自由回転による地軸の歳差運動について考察する。この場合、地球に対するオイラーの運動方程式は、 $\vec{\omega}$  の成分  $\omega_\alpha$  とその時間微分  $\dot{\omega}_\alpha$ , および、 $I_{11} (= I_{22}), I_{33}$  を用いて表すと、

$$I_{11} \dot{\omega}_1 + (I_{33} - I_{11}) \omega_2 \omega_3 = 0, \quad I_{11} \dot{\omega}_2 + (I_{11} - I_{33}) \omega_3 \omega_1 = 0, \quad I_{33} \dot{\omega}_3 = 0$$

従って  $\vec{\omega}$  の成分のうち、 $\omega_3$  は時間に依らない定数である事がわかる。 $\omega_p = \frac{I_{33} - I_{11}}{I_{11}} \omega_3$  ( $>0$ ) とおくと  $\dot{\omega}_1 + \omega_p \omega_2 = 0, \quad \dot{\omega}_2 - \omega_p \omega_1 = 0$

$\therefore \ddot{\omega}_1 = -\omega_p^2 \omega_1$  であり、初期条件として、 $\omega_1(t=0) = a, \quad \dot{\omega}_1(t=0) = 0$  とすると、 $\omega_1 = a \cos(\omega_p t)$  また、 $\dot{\omega}_1 + \omega_p \omega_2 = 0$  より、 $\omega_2 = -\dot{\omega}_1 / \omega_p = a \sin(\omega_p t)$  即ち、剛体系では、回転軸 (地軸) の方向である  $\vec{\omega}$  が、3 軸 (対称軸) のまわりを、小さな角度だけ傾きつつ、角速度  $\omega_p$  で回転して見える。この場合の、

自由回転による地軸の歳差運動の角速度は  $\omega_p$  であり、周期  $T$  は、 $\omega_3, I_{11}, I_{33}$  を用いて  $T = \frac{2\pi}{\omega_p} = \frac{I_{11}}{I_{33} - I_{11}} \frac{2\pi}{\omega_3}$

と表せる。例えば、 $I_{33} = 1.002 I_{11}$  の場合、この自由回転による歳差運動の周期は 500 日となる。

2) これとは別に、外力に起因して、約 26000 年の周期で、地軸の向きが大きく変化し、これも歳差運動と呼ばれる。これは、主として太陽からの引力が、(扁平な回転楕円体である) 地球上の各地点でわずかに異なり、地球に小さなトルクが与えられることに起因している。このトルクは、地軸を立たせようとするが、地球の自転のために、外力とは垂直な方向に回転軸である地軸が移動し、その結果地軸の向きはゆっくりと回転する。これは、ジャイロスコープ現象の一種であり、1)とは異なり、地軸の向きは大きく変化する。

問題6 (ジェット) [20点]

ロケットやジェットは、高速のガスを後方に噴出することにより推進力を得て進む。以下では、ジェット機の進行方向を正にとり、1次元的なジェット機の運動について考察する。ジェット機の質量を  $m(t)$ , 位置を  $x(t)$ , 速度を  $v(t)$  として、ジェット機から見て相対速度  $-u(t)$  ( $u > 0$ ) のガスを噴射して進む場合を考える。(  $x(t)$  等の  $(t)$  は適宜省略する。) このジェット機は、密度  $\rho$  の空気を面積  $S$  の吸引口から吸い込み、燃料と共に後方に相対速度  $u$  で排出する。 $\rho, S$  は時間に依らず一定とし、風は無いものとする。

1) 時刻  $t$  から  $t + dt$  までの微小時間に吸入された空気、噴射されたガス、およびジェット機に対する運動を考える。時刻  $t$  でのジェット機の質量を  $m$ , 速度を  $v$  とし、時刻  $t + dt$  でのジェット機の質量を  $m + dm$ , 速度を  $v + dv$  とする。

a) 時刻  $t$  から  $t + dt$  までに噴射されたガス (空気+燃料) の運動量  $P_G$  を求めよ。 [5点]

$$P_G = (\rho S v dt - dm)(v - u)$$

b) 時刻  $t$  でのジェット機の運動量  $P = mv$  と、時刻  $t + dt$  でのジェット機とガスの全運動量  $P'$  との差  $dP \equiv P' - P$  を微小量の1次までの表式で表せ。簡単な導出過程 (途中の式) も書くこと。 [5点]

$$dP = (m + dm)(v + dv) + (\rho S v dt - dm)(v - u) - mv = m dv + u dm + \rho S v (v - u) dt$$

2) 単位時間当たりの燃料の消費量が一定で  $m(t) = \alpha(T - t)$  ( $\alpha$  と  $T$  は正の定数) と書き表せ、かつ、噴出するガスの相対的な速さ  $u(t)$  が、 $u(t) = v(t) + w$  ( $w$  は正の定数) と書き表せる場合を考える。なお、この仮想的なジェット機は燃料が大部分であり  $t = T$  まで考えられるものとする。空気抵抗などの外力が無視できる理想系の場合、初期条件を  $v(0) = 0, x(0) = 0$  として、速度  $v(t)$  と位置  $x(t)$  を求めよ。なお、 $\gamma \equiv \rho S w / \alpha$  を用いると計算は幾分簡単化する。 $\gamma$  を用いた簡単化した表式で表せ。導出過程も書くこと。また、 $x(t)$  ( $0 < t < T$ ) のグラフの概形を書け。 [10点=2+4+1+1+2]

$$\begin{aligned} & \text{全運動量の保存 } dP = 0 \text{ より、} m dv + u dm + \rho S v (v - u) dt = 0 \\ & m(t) = \alpha(T - t) \text{ より } dm = -\alpha dt, \text{ これらと } u(t) = v(t) + w \text{ より、} \\ & \alpha(T - t) dv - \alpha(v + w) dt - \rho S w v dt = 0 \quad \therefore \alpha(T - t) dv = \{(\rho S w + \alpha)v + \alpha w\} dt \\ & \gamma \equiv \rho S w / \alpha \text{ を用いると } (T - t) dv = \{(\gamma + 1)v + w\} dt \quad \therefore dv / \{(\gamma + 1)v + w\} = dt / (T - t) \text{ (変数分離形)} \\ & \text{両辺を積分し } \frac{1}{\gamma + 1} \ln\{(\gamma + 1)v + w\} = -\ln(T - t) + C, \quad v(0) = 0 \text{ より } \frac{1}{\gamma + 1} \ln\left\{\frac{(\gamma + 1)v + w}{w}\right\} = -\ln\left(\frac{T - t}{T}\right) \\ & \therefore \frac{(\gamma + 1)v + w}{w} = \left(\frac{T}{T - t}\right)^{\gamma + 1} \text{ 従って } v(t) = \frac{w}{\gamma + 1} \left[ \left(\frac{T}{T - t}\right)^{\gamma + 1} - 1 \right] \quad \therefore x(t) = \frac{w}{\gamma + 1} \left[ \frac{T}{\gamma} \left\{ \left(\frac{T}{T - t}\right)^\gamma - 1 \right\} - t \right] \end{aligned}$$