

1. (1)[1 点] $w(\cos x, \sin x) = \begin{vmatrix} \cos x & \sin x \\ -\sin x & \cos x \end{vmatrix} = \cos^2 x + \sin^2 x = 1 \neq 0$ となるので、1 次独立である。

(2)[1 点]

$$w(\cos x, \sin x, \tan x) = \begin{vmatrix} \cos x & \sin x & \tan x \\ -\sin x & \cos x & \frac{1}{\cos^2 x} \\ -\cos x & -\sin x & \frac{2\sin x}{\cos^3 x} \end{vmatrix} = 2 \tan x - \tan x + \sin^2 x \tan x + \cos^2 x \tan x + \tan x + 2 \tan^3 x$$

$= 3 \tan x + 2 \tan^3 x \neq 0$ となるので、1 次独立である。

(3)[1 点] $y_3 = \sin(x+A) = \sin A \cos x + \cos A \sin x = (\sin A)y_1 + (\cos A)y_2$ となつて、 A は定数で従つて $\sin A$ も $\cos A$ も定数であり、 y_3 が y_1 と y_2 の線型結合で書かれてしまうので、1 次従属である。

2. (1)[1 点] $q(0) = CE$

(2)[1 点] 図の条件では、 i が正の時に q が増加するので $i = \frac{dq}{dt}$ である。

(3)[1 点] キルヒホッフの電圧法則から $\frac{1}{C}q(t) + iR = 0$ となる。これに(2)の解を用いれ

ば、 q のみたす微分方程式を $R \frac{dq}{dt} + \frac{1}{C}q(t) = 0$ と求めることができる。

(4)[1 点] (3)の微分方程式は変数分離形になっており、容易に解くことができる。す

なわち、 $\frac{dq}{q(t)} = -\frac{dt}{RC}$ であるので、両辺を積分し $\int \frac{dq}{q(t)} = -\int \frac{dt}{RC}$ となつて、

$\ln|q(t)| = -\frac{t}{RC} + C_0$ から一般解 $q(t) = A_0 \exp\left(-\frac{t}{RC}\right)$ をうる。ここで、(1)の初期条件 $q(0) =$

CE を用いると、任意定数 $A_0 = CE$ となる。よつて、コンデンサに蓄えられている電荷

q は $q(t) = CE \exp\left(-\frac{1}{RC}t\right)$ と求められた。

(5) [1 点] (4) より $q(t) = CE \exp\left(-\frac{1}{RC}t\right)$ 、(2) より $i = \frac{dq}{dt}$ であるので、

$i(t) = \frac{d}{dt}q(t) = -\frac{CE}{RC} \exp\left(-\frac{1}{RC}t\right) = -\frac{E}{R} \exp\left(-\frac{1}{RC}t\right)$ と、回路を流れる電流を求めることができた。

(6) [1 点] ジュール熱はコンデンサ両端の電圧 V と電流 i の積で与えられる。 $V = iR$ であるので、求めうる単位時間あたりの発熱量は $iV = Ri^2 = \frac{E^2}{R} \exp\left(-\frac{2}{RC}t\right)$ となる。

(7) [1 点](6)の解を $(0, \infty)$ で積分すると

$\int_0^{\infty} \frac{E^2}{R} \exp\left(-\frac{2}{RC}t\right) dt = \frac{E^2}{R} \left(-\frac{RC}{2}\right) \left[\exp\left(-\frac{2}{RC}t\right) \right]_0^{\infty} = \frac{1}{2} CE^2$ となる。 $t=0$ におけるコンデンサ C の両端の電圧は E であるから、上記の発熱総量は、確かに $t=0$ におけるコンデンサにおいて蓄えられていた静電エネルギー $\frac{1}{2} CE^2$ に一致している。