

দ্বাদশ অধ্যায়

অন্তরকল সমীকরণ (Differential Equations)

এক চল বিশিষ্ট অপেক্ষক : $y, p, q, u, g, h, G, H, r, z$

কোণাঙ্ক (স্বাধীন চল) : x, y

দ্বিচল বিশিষ্ট অপেক্ষক : $f(x, y), M(x, y), N(x, y)$

প্রথম অন্তরকলজ : $y', u', \dot{y}, \frac{dy}{dt}, \dots$

দ্বিতীয় অন্তরকলজ : $y'', \ddot{y}, \frac{d^2 I}{dt^2}, \dots$

আংশিক অন্তরকলজ : $\frac{\partial u}{\partial t}, \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \dots$

সাধারণ সংখ্যা : n

বিশেষ সমাধান : y_1, y_p

বাস্তব সংখ্যা : $k, t, C, C_1, C_2, p, q, \alpha, \beta$

বৈশিষ্ট্য সমীকরণের বর্গমূল : λ_1, λ_2 সময় : t

তাপমাত্রা : T, S

বস্তুর ভর : m

সাম্য অবস্থা থেকে স্থানচ্যুতি : y

কম্পাঙ্ক : ω

দশা কোণের স্থান চ্যুতি : δ

পেন্ডুলামের দৈর্ঘ্য : L

তড়িৎ প্রবাহ : I

আবেশ : L

জনমিতি অপেক্ষক : $P(t)$

স্প্রিং এর stiffness : k

কোণাঙ্কের স্থানচ্যুতি : A

স্রোত স্রোতে সহগ : γ

কৌণিক স্থান চ্যুতি : θ

মাধ্যাকর্ষীয় ত্বরণ : g

রোধ : R

ধারক : C

১২.১ প্রথম ক্রমের সাধারণ অন্তরকল সমীকরণ :

১১০৬. $\frac{dy}{dx} + p(x)y = q(x)$ এর সাধারণ সমাধান হলো

$$y = \frac{\int u(x)q(x)dx + C}{u(x)} \quad \text{যেখানে } u(x) = \exp\left(\int p(x)dx\right)$$

১১০৭. $\frac{dy}{dx} f(x, y) = g(x)h(y)$ এর সাধারণ সমাধান হলো

$$\int \frac{dy}{h(y)} = \int g(x)dx + C \text{ অথবা, } H(y) = G(x) + C$$

১১০৮. $\frac{dy}{dx} + p(x)y = q(x)y^n$ এবং $\frac{dz}{dx} + (1-n)p(x)z = (1-n)q(x)$

১১০৯. Riccati সমীকরণ : $\frac{dy}{dx} = p(x) + q(x)y + r(x)y^2$ এবং

$$\frac{dz}{dx} = -[q(x) + 2y_1 r(x)]z - r(x)$$

১১১০. যদি $\frac{\partial M}{\partial y} = \frac{\partial N}{\partial x}$ হয় তাহলে $M(x, y)dx + N(x, y)dy = 0$ এর

সাধারণ সমাধান হলো $\int M(x, y)dx + \int N(x, y)dy = C$

১১১১. তেজস্ক্রিয় ক্ষয় : $\frac{dy}{dt} = -ky$ এর সমাধান হলো, $y(t) = y_0 e^{-kt}$, যেখানে $y_0 = y(0)$ ।

১১১২. ঠান্ডাকরণের নিউটনের সূত্র : $\frac{dT}{dt} = -k(T - S)$ এর সমাধান হলো, $T(t) = S + (T_0 - S)e^{-kt}$, যেখানে $T_0 = T(0)$ এবং সময় $t = 0$ ।

১১১৩. জনমিতির গতিবিদ্যা : $\frac{dP}{dt} = kP \left(1 - \frac{P}{M} \right)$ এর অন্তরকলন সমীকরণের

সমাধান হলো $P(t) = \frac{MP_0}{P_0 + (M - P_0)e^{-kt}}$, যেখানে $P_0 = P(0)$ এবং সময় $t = 0$ ।

১২.২ দ্বিক্রমের সাধারণ অন্তরকলন সমীকরণ :

১১১৪. $y'' + py' - qy = 0$ বা, $\lambda^2 + p\lambda + q = 0$ এর সাধারণ সমীকরণ হলো $y = C_1 e^{\lambda_1 x} + C_2 e^{\lambda_2 x}$ যেখানে C_1, C_2 হলো ধ্রুবক।

যদি λ_1, λ_2 জটিল সংখ্যা হয় তাহলে $\lambda_1 = \alpha + \beta i, \lambda_2 = \alpha - \beta i$, যখন

$$\alpha = -\frac{p}{2}, \beta = \frac{\sqrt{4q - p^2}}{2}, \text{ তাহলে সাধারণ সমীকরণ হলো}$$

$$y = e^{\alpha x} (C_1 \cos \beta x + C_2 \sin \beta x)$$

১১১৫. $y'' + py' + qy = f(x)$ এর সাধারণ সমীকরণ হলো $y = y_p + y_h$

১১১৬. y বর্জিত অন্তরকলজ সমীকরণ হলো $y'' = f(x, y')$ যদি $u = y'$ হয় তাহলে $u' = f(x, u)$ হবে প্রথম ক্রমের অন্তরকলজ সমীকরণ।

১১১৭. x বর্জিত অন্তরকলজ সমীকরণ হলো $y'' = f(y, y')$ যদি $u = y'$ হয় তাহলে $y'' = \frac{du}{dx} = \frac{du}{dy} \frac{dy}{dx} = u \frac{du}{dy}$, তাহলে পাই, $u \frac{du}{dy} = f(y, u)$ যা প্রথম ক্রমের অন্তরকলজ সমীকরণ।

১১১৮. সাধারণ পেণ্ডুলামের সমীকরণ : $\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{g}{L}\theta = 0$, θ ক্ষুদ্র পরিবর্তনের

জন্য সাধারণ সমীকরণটি হলো $\theta(t) = \theta_{\max} \sin \sqrt{\frac{g}{L}} t$, যেখানে পর্যায় $T = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}$

১১১৯. RLC সার্কিট $\therefore L \frac{d^2 I}{dt^2} + R \frac{dI}{dt} + \frac{1}{C} I = V'(t) = \omega E_0 \cos(\omega t)$,

যেখানে I হলো RLC সার্কিটে তড়িৎ প্রবাহ এবং $V(t) = E_0 \sin(\omega t)$ হলো এ.সি. ভোল্টেজের উৎস।

সাধারণ সমাধান হলো $I(t) = C_1 e^{r_1 t} + C_2 e^{r_2 t} + A \sin(\omega t - \phi)$, যেখানে

$$r_{1,2} = \frac{-R \pm \sqrt{R^2 - \frac{4L}{C}}}{2L}, A = \frac{\omega E_0}{\sqrt{\left(L\omega^2 - \frac{1}{C}\right)^2 + R^2\omega^2}},$$

$\phi = \arctan\left(\frac{L\omega}{R} - \frac{1}{RC\omega}\right)$, যেখানে C_1, C_2 হলো ধ্রুবক।

১২.৩ কিছু আংশিক অন্তরকলন সমীকরণ :

১১২০. ল্যাপলসের সমীকরণ : $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$

১১২১. তাপের সমীকরণ : $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial u}{\partial t}$

১১২২. তরঙ্গের সমীকরণ : $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}$