大学物理 B1

口 半期考试范围: 第3-8章

□ 期末考试范围: 第3-11章

(第3-8章约30%, 第9-11章约70%)

4道计算题。

第二篇

实物的运动 规律 ・第3章 运动的描述

• 第4章 动量 动量守恒定律

- ・第5章 角动量 角动量守恒定律
- 第6章 机械能 机械能守恒定律
- 第8章 狭义相对论基础



第三篇

电磁相互作用和 电磁场

- 第9章 电相互作用和静电场
- 第10章 运动电荷间的相互作用和恒定磁场
- · 第11章 变化中的磁场和电场



- 」质点力学和刚体力学
 - 口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 运动学方程(描述质点位置或刚体角位置随时间的变化规律)

$$\vec{r} = \vec{r}(t)$$

$$\vec{r} = x(t) \vec{i} + y(t) \vec{j} + z(t) \vec{k}$$

$$\mathbf{分}$$

$$\mathbf{\mathbf{f}}$$

$$\mathbf{\mathbf{f}}$$

$$\mathbf{\mathbf{y}} = x(t)$$

$$\mathbf{\mathbf{y}} = y(t)$$

$$\mathbf{\mathbf{z}} = z(t)$$

角坐标 $\theta = \theta(t)$

● 位移和角位移 (反映质点或刚体的始末位置变化)

$$\Delta \vec{r} = \vec{r}(t + \Delta t) - \vec{r}(t)$$

$$= \Delta x \vec{i} + \Delta y \vec{j} + \Delta z \vec{k}$$

角位移

$$\Delta\theta = \theta(t + \Delta t) - \theta(t)$$

〕质点力学和刚体力学

口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 速度和角速度(描述质点运动状态或刚体的转动状态的快慢)

$$\overrightarrow{v} = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta \overrightarrow{r}}{\Delta t} = \frac{d\overrightarrow{r}}{dt}$$

$$\vec{v} = \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t}\vec{e}_t = v\vec{e}_t$$

角速度矢量

$$\boldsymbol{\omega} = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta \theta}{\Delta t} = \frac{\mathrm{d}\theta}{\mathrm{d}t}$$

♂ 方向: 右手螺旋方向

● 加速度和角加速度(反映速度或角速度变化的快慢)

$$\vec{a} = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\frac{d\vec{r}}{dt} \right) = \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2}$$

$$\mathbf{ext}$$

角加速度

$$\vec{\beta} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$$

大小
$$\beta = \frac{d\omega}{dt}$$

」 质点力学和刚体力学

口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 质量和转动惯量

m

--- 质点平动惯性的量度

$$J = \sum_{i} r_i^2 m_i$$
$$J = \int r^2 dm$$

--- 刚体转动惯性的量度

● 力和力矩

 \overrightarrow{F}

--- 质点运动状态改变的原因

 \vec{F} 对转轴 z 的力矩

$$\overrightarrow{M}_{Z} = \overrightarrow{r} \times \overrightarrow{F}_{\perp}$$
 $M_{Z} = rF_{\perp} \sin \theta$

--- 刚体定轴转动状态改变的

原因

- 质点力学和刚体力学
 - 口 质点运动

- 口 刚体定轴转动
- 牛顿运动定律和刚体定轴转动定律

$$\vec{F} = m\vec{a}$$

--- 牛顿第二定律

$$M_z = J_z \beta = J_z \frac{\mathrm{d}\omega}{\mathrm{d}t}$$

--- 刚体定轴转动定律

● 动量和动量矩 (角动量)

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

质点:
$$\vec{L} = \vec{r} \times m\vec{v}$$
刚体: $L = J\omega$

● 冲量和冲量矩(力的时间累积效应)

$$\vec{I} = \int_{t_1}^{t_2} \vec{F} \cdot dt$$

中量矩
$$\int_{t_1}^{t_2} \overrightarrow{M} dt$$

口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 动量定理和动量矩定理

质点:

$$\vec{F}dt = d\vec{p} = d(m\vec{v})$$

$$\int_{t_1}^{t_2} \vec{F} dt = m\vec{v}_2 - m\vec{v}_1$$

质点系:

$$\int_{t_1}^{t_2} \overrightarrow{F}_{\beta \uparrow} dt = \sum_{i=1}^n m_i \overrightarrow{v}_i - \sum_{i=1}^n m_i \overrightarrow{v}_{i0}$$

✓ 动量定理在某一个方向上仍然成立; 内力不会改变系统的总动量。

质点的动量矩定理:

$$\overrightarrow{M} dt = d\overrightarrow{L}$$

$$\int_{t_1}^{t_2} \overrightarrow{M} dt = \overrightarrow{L}_2 - \overrightarrow{L}_1$$

刚体定轴转动:

$$Mdt = dL = d(J\omega)$$

$$\int_{t_1}^{t_2} M dt = J\omega_2 - J\omega_1$$

口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 动量守恒定律和动量矩守恒定律

若
$$\vec{F}_{\beta \uparrow} = \sum_{i} \vec{F}_{\beta \uparrow i} = 0$$

则
$$\vec{p} = \left(\sum_{i} m_{i} \vec{v}_{i}\right) = 常矢量$$

✓ 动量守恒定理在某一个方向上仍然成立; 内力不会改变系统的总动量。

若
$$M=0$$

则
$$L = \sum_{i} L_{i} = 常量$$

✓ 内力矩不改变系统的总角动量。

在冲击等问题中

$$: M_{\uparrow} >> M_{\uparrow}$$

:: *L* ≈ 常量

✓ 动量守恒和角动量守恒定律是自然界的基本守恒定律。"

」 质点力学和刚体力学

口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 功 (力的空间累积效应)

$$dA = \overrightarrow{F} \cdot d\overrightarrow{r}$$

$$A = \int \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int F \cos \theta \, ds$$

$$dA = Md\theta$$

$$A = \int_{\theta_1}^{\theta_2} M d\theta$$

● 动能和转动动能

$$E_k = \frac{1}{2}mv^2$$

$$E_k = \frac{1}{2}J\omega^2$$

● 动能定理

$$A = \Delta E_k$$

$$A = \int_{\theta_1}^{\theta_2} M d\theta = \frac{1}{2} J \omega_2^2 - \frac{1}{2} J_{8} \omega_1^2$$

」 质点力学和刚体力学

口 质点运动

口 刚体定轴转动

● 机械能守恒定律

$$E = E_k + E_p = 常量$$

- ✓ 当只有保守内力做功时,系统的机械能守恒。
- ✓ 势能具有相对性,势能大小与势能零点的选取有关。

$$E_p = \int_p^{$$
零勢能点 $\overrightarrow{F} \cdot d\overrightarrow{r}$

- ✓ 势能属于系统。
- ✓ 保守力做功与势能的关系 $A = -\Delta E_p$
- ✓ 对刚体,重力势能 $E_p = mgh_C$,其中C是质心。

- 口 质点力学和刚体力学
 - 口 重要的基本计算:
 - 运动学的两类基本问题
 - 直线运动;
 - 圆周运动;
 - 一般曲线运动。
 - 惯性系中的力学定律
 - 动量定理(变力冲量);
 - 动能定理(变力做功);
 - 角动量定理;
 - 刚体定轴转动定律。
 - 动量、机械能、角动量守恒定律及其应用

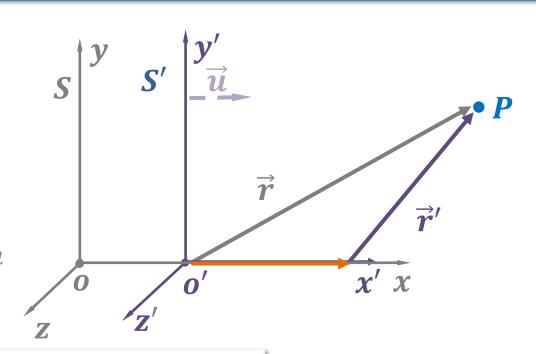
口 狭义相对论的两个基本假设

- 光速不变原理
- ✓ 在所有惯性系中, 光在真空中的传播速率具有相同的值。
 - ullet 光速不随观察者的运动而变化。 $c\sim3\times10^8~\mathrm{m/s}$
 - 光速不随光源的运动而变化。
- 相对性原理
 - ✓ 一切物理规律在所有惯性系中具有相同的形式。
 - ✓ 所有惯性系都完全处于平等地位,没有任何理由选某一个参考系,把它置于特殊的地位。

口 洛伦兹变换

事件 $P \in S$ 系: P(x, y, z, t) S'系: P(x', y', z', t')

S'系相对于S系沿+x方向以速度u做匀速直线运动。



● 正变换

$$x' = \gamma(x - ut)$$
$$t' = \gamma\left(t - \frac{u}{c^2}x\right)$$

$$\Delta x' = \gamma (\Delta x - u \Delta t)$$
 $\Delta t' = \gamma \left(\Delta t - \frac{u}{c^2} \Delta x \right)$
 $\Delta t = \gamma \left(\Delta t' + \frac{u}{c^2} \Delta x' \right)$

逆变换 u → -u

$$x = \gamma(x' + ut')$$
$$t = \gamma\left(t' + \frac{u}{c^2}x'\right)$$

$$\Delta x' = \gamma (\Delta x - u \Delta t)$$
 $\Delta t' = \gamma \left(\Delta t - \frac{u}{c^2} \Delta x \right)$
 $\Delta t = \gamma \left(\Delta t' + \frac{u}{c^2} \Delta x' \right)$

相对论因子

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}}$$

口 狭义相对论的时空观

● 同时的相对性

- ✓ 两独立事件间的时序可能会颠倒。
- ✓ 有因果律事件的时序不会颠倒。
- ✓ 同地发生的两事件间的时序部不会颠倒,但是在其它惯性系中不是同地发生的,而且时间间隔会发生变化。

● 时间延缓效应

 \checkmark 在某惯性系中同地发生的两个事件的时间间隔 $\Delta \tau$ ----原时(固有时间、本征时间),在另一惯性系中则为异地事件,其时间间隔 Δt ----非原时(运动时间) 总是比 $\Delta \tau$ 要大。 $\Delta t = \gamma \Delta \tau$

●) 长度收缩效应

 \checkmark 沿尺长度方向相对尺运动的观测者测得的尺长L---非原长(观测长度),较相对尺静止观测者测得的同一尺的原长 L_0 要短。 $L=\gamma_{_{12}}^{-1}L_0$

口 狭义相对论基础

口 狭义相对论质点动力学简介

- 质速关系 $m = \gamma m_0 = \frac{m_0}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}}$
 - 相对论动量 $\overrightarrow{p}=m\overrightarrow{v}=\gamma m_0=rac{m_0}{\sqrt{1-rac{v^2}{c^2}}}\overrightarrow{v}$

● 质能关系

■ 静止能量: $E_0 = m_0 c^2$

■ 总能: $E = mc^2$

■ 动能: $E_K = mc^2 - m_0c^2$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

口 静电场

口 稳恒磁场

● 场、力的基本实验定律

库仑力和电场力:

$$\vec{F} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \frac{q_1 q_2 \vec{r}}{r^3}$$

$$\vec{F} = q\vec{E}$$

■ 平面载流线圈在均匀磁场中

$$\sum \vec{F}_i = 0 \qquad \overrightarrow{M} = \vec{p}_m \times \vec{B}$$
$$\vec{p}_m = I \vec{S} = IS\vec{e}_n$$

安培力和洛伦兹力:

$$d\vec{F} = Id\vec{l} \times \vec{B}$$

$$\vec{F} = \int d\vec{F} = \int Id\vec{l} \times \vec{B}$$

$$\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}$$

■ 载流导线在均匀磁场中

$$\vec{F} = \int_{L} I \, d\vec{l} \times \vec{B} = I \, \vec{L} \times \vec{B}$$

口 静电场

口 稳恒磁场

● 场的叠加原理

点电荷系

$$\vec{E} = \sum_{i} \frac{q_i}{4\pi\varepsilon_0 r_i^3} \vec{r}_i$$

连续带电体

$$\mathbf{d}\vec{E} = \frac{\mathbf{d}q \, \vec{r}}{4\pi\varepsilon_0 r^3}$$

$$\vec{E} = \int d\vec{E}$$

毕奥---萨伐尔定律

$$\mathbf{d}\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I \mathbf{d}\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

$$\overrightarrow{B} = \int d\overrightarrow{B}$$

运动电荷

$$\mathbf{d}\overrightarrow{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\mathbf{d}q \ \overrightarrow{u} \times \overrightarrow{r}}{r^3}$$

口 静电场

口 稳恒磁场

● 场的通量定理

高斯定理

$$\oint_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\varepsilon_{0}} \sum_{i} q_{i}$$

静电场的高斯定理反映了静电场的 有源性, 说明静电场是有源场。

● 场的环量定理

$$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

静电场的环路定理反映了静电场的 无旋性, 说明静电场是无旋场。

高斯定理

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

磁场的高斯定理反映了磁场的 无源性, 说明磁场是无源场。

$$\oint_{L} \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_{0} \sum_{\text{\text{\textit{g}}} \overline{\text{t}} L} I_{i}$$

17

恒定磁场的环路定理反映了 磁场的有旋性, 说明磁场是涡旋场。

口 电磁相互作用和电磁场

口 电势的计算 (两种基本方法)

● 场强积分法 (由定义求)

$$U_a = \int_{a}^{\$. \cdot d\vec{l}} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{a}^{\$. \cdot \cdot d\vec{l}} E \cos \theta dl$$

● 叠加法

$$dU = \frac{dq}{4\pi\varepsilon_0 r}$$

$$U = \int dU$$

口 电磁相互作用和电磁场

典型带电体产分布

◆ 无限长均匀带电直线

$$E = rac{\lambda}{2\pi arepsilon_0 r}$$
 垂直于带电直线

◆ 均匀带电圆环轴线上:

$$\overrightarrow{E} = rac{qx\overrightarrow{i}}{4\pi\varepsilon_0(R^2+x^2)^{3/2}}$$
 平行轴线

- ◆ 无限大均匀带电平面 $E = \frac{\sigma}{2\varepsilon_0} \quad \text{垂直于带电面}$
- ◆均匀带电球面

$$\overrightarrow{E}_{|\uparrow} = 0$$
, $U_{|\uparrow} = \frac{Q}{4\pi\varepsilon_0 R}$

$$ec{E}_{/\!\!\!\!/}=rac{qec{r}}{4\piarepsilon_0 r^3}$$
, $U_{/\!\!\!/}=rac{Q}{4\piarepsilon_0 r}$ 电场方向沿径向

典型电流磁场B分布

延长

线

B = 0

◆ 直电流:

$$B = \frac{\mu_0 I}{4\pi r} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

◆ 无、半限长直电流:

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$
、 $B = \frac{\mu_0 I}{4\pi r}$
 $lacktriangle$ 圆电流轴线上磁场:

$$\overrightarrow{B} = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + x^2)^{3/2}} \overrightarrow{l}$$

◆ 圆电流圆心处磁场:

$$B_O = rac{\mu_0 I}{2R}$$
 圆弧形电流在圆心
处的磁场 $B = rac{\mu_0 I}{2R} rac{ heta}{2R}$

◆无限长载流直螺线管内的磁场

$$B=\mu_0 nI$$

- □ 电磁相互作用和电磁场
 - 静电场中的导体
 - 静电平衡: (1)导体内部电场处处为零,

表面电场垂直于表面;

导体是等势体,表面是等势面。

(一般选地球的电势为零。)

- 静电平衡导体主要由(1) 和(2)两条计算电荷和电场分布。
- ◆ 实心导体净电荷只分布于表面;
- ◆ 腔内无电荷的空腔导体,内表面不带电, 净电荷只分布于外表面(内部不受外电场影响,即静电屏蔽)。
- ◆ 腔内有电荷q的空腔导体,内表面带电-q, 外表面带电由(2)电荷守恒定律决定。

- 口 电磁相互作用和电磁场
 - 法拉第电磁感应定律

$$\varepsilon = -\frac{\mathrm{d}\Psi_m}{\mathrm{d}t} = -N\frac{\mathrm{d}\Phi_m}{\mathrm{d}t}$$
 (楞次定律判断方向)

■ 动生电动势 $\varepsilon_{\overline{\Box}} = \int_{-\infty}^{\infty} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$ ● 磁场不变,导体运动 经内电路

$$\varepsilon_{\vec{\lambda}} = \oint_{I} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$$

- 非静电力: 洛仑兹力

$$\vec{F}_k = q\vec{v} \times \vec{B}$$

- 非静电场强: $\vec{E}_k = \vec{v} \times \vec{B}$
- 感生电动势(只涉及到简单的比如长直螺线管中磁场变化产生的感生电场)

$$\varepsilon_{\vec{R}} = \int_{-\infty}^{+\infty} \vec{E}_{\vec{R}} \cdot d\vec{l}$$
经内电路

$$\varepsilon_{\mathbb{R}} = \oint_{I} \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{l}$$

- 磁场变化, 导体不动
- 非静电力: 感生电场
- 非静电场强:感生场强

$$\overrightarrow{E}_{k} = \overrightarrow{E}_{N}$$

口 电磁相互作用和电磁场

● 位移电流

● 位移电流和位移电流密度:

$$I_{d} = \frac{d\Phi_{D}}{dt} = \int_{S} \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \cdot d\overrightarrow{S} \qquad \overrightarrow{J}_{d} = \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t}$$

$$\oint_{L} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = \int_{S} \left(\overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \right) \cdot d\overrightarrow{S}$$

● 麦克斯韦方程组

	ーエロ ムロ
麦克斯	

麦克斯韦万桯组			
积分形式	实验基础	意义	
$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = \int_{V} \rho dV = \sum_{S \mid \overline{\gamma}} q_{0}$	库仑定律 感生电场假设	电场性质	
$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$	未发现磁单极	磁场性质	
$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$	法拉第电磁 感应定律	变化磁场产生电场	
$ \oint_{L} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = \int_{S} \left(\overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \cdot d\overrightarrow{S} \right) $	安培定律 位移电流假设	变化电场 产生磁场	

 \vec{E} 的计算 $\begin{cases} \vec{B} m : dq (A) + d\vec{E} \rightarrow \vec{E} \\ \vec{B} m : dq (A) + d\vec{E} \rightarrow \vec{E} \end{cases}$ 高斯定理 (对称性) 电势梯度 $\vec{E} = -\nabla U$

电通量 Φ_e

$$\boldsymbol{\Phi}_{e} = \int_{S} \vec{E} \cdot d\vec{S}$$

U 的计算

叠加法 dq (各种典型带电体) $\rightarrow dU \rightarrow U$

$$U_P = \int\limits_P \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

典型带电体的电场分布

零势点选取:分段积分

磁通量
$$\Phi_m$$
 $\Phi_m = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$

磁矩 \overrightarrow{P}_m

$$\mathbf{d}\vec{P}_{m} = \mathbf{d}I \, S\vec{e}_{n}$$

$$\vec{P}_{m} = \int \mathbf{d}\vec{P}_{m}$$

典型电流的磁场分布

$$ec{P}_m = \int \mathrm{d} ec{P}_m$$
 $d ec{F} = q ec{v} imes ec{B}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{l} imes ec{B}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{l} imes ec{B}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{l} imes ec{B}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{I} imes ec{B}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{I} imes ec{B}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{F}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{F} = I \mathrm{d} ec{F}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{F} = I \mathrm{d} ec{F}$ $d ec{F} = I \mathrm{d} ec{F} = I \mathrm{d}$

感应电动势的计算

口 由电动势定义求

$$\varepsilon = \oint_{L} \vec{E}_{k} \cdot d\vec{l} = \oint_{L} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} + \oint_{L} \vec{E}_{\vec{K}} \cdot d\vec{l}$$

$$\varepsilon = \int_{L} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} + \int_{L} \vec{E}_{\vec{K}} \cdot d\vec{l}$$
经内电路

口 由法拉第定律求

$$\varepsilon = -\frac{\mathrm{d}\Psi_m}{\mathrm{d}t} = -N\frac{\mathrm{d}\Phi_m}{\mathrm{d}t} = -N\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

如果回路不闭合,需加辅助线使其闭合。ε大小和方向可分别确定。



